

آیا جزوه را از سایت ما دانلود کرده اید؟

کتابخانه الکترونیکی **PNUEB**

**پیام نوری ها بشتابید**

مزایای عضویت در کتابخانه **PNUEB**:

دانلود رایگان و نامحدود خلاصه درس و جزوه

دانلود رایگان و نامحدود حل المسائل و راهنما

دانلود کتابچه نمونه سوالات دروس مختلف

پیام نور با جواب

**WWW.PNUEB.COM**

# کتابچه نمونه سوالات چیست:

سایت ما **افتخار** دارد برای اولین بار در ایران توانسته است کتابچه نمونه سوالات تمام دروس پیام نور که هر یک حاوی تمامی آزمون های برگزار شده پیام نور (تمامی نیمسالهای موجود **حتی الامکان با جواب**) را در یک فایل به نام کتابچه جمع آوری کند و هر ترم نیز آن را آپدیت نماید.

## مراحل ساخت یک کتابچه نمونه سوال

**(برای آشنایی با زحمت بسیار زیاد تولید آن در هر ترم):**

دسته بندی فایلها - سرچ بر اساس کد درس - پسابندن سوال و جواب - پیدا کردن یک درس در نیمسالهای

مقتلف و پسابندن به کتابچه همان درس - پسابندن نیمسالهای مقتلف یک درس به یکدیگر - وارد کردن

اطلاعات تک تک نیمسالها در سایت - آپلود کتابچه و فیلد موارد دیگر..

**همچنین** با توجه به تغییرات کدهای درسی دانشگاه استثنائات زیادی در سافت کتابچه بوجود می

آید که کار سافت کتابچه را بسیار پیچیده می کند .

**WWW.PNUEB.COM**

## فهرست مطالب

<u>صفحه</u>	<u>موضوع</u>
۴	صورت مسائل فصل اول تا دوازده .....
۶۵	حل مسائل ترمودینامیک و مکانیک آماری .....
۶۷	حل مسائل فصل اول .....
۷۳	حل مسائل فصل دوم .....
۸۳	حل مسائل فصل سوم .....
۹۱	حل مسائل فصل چهارم .....
۱۰۷	حل مسائل فصل پنجم .....
۱۲۹	حل مسائل فصل ششم .....
۱۴۱	حل مسائل فصل هفتم .....
۱۵۱	حل مسائل فصل هشتم .....
۱۷۳	حل مسائل فصل نهم .....
۱۸۹	حل مسائل فصل یازدهم .....

## فصل ۱

# دما

۱-۱ سیستمهای A و B و C گازهائی به مختصات  $V, P, V', P', V'', P''$  می باشند. وقتی که A و C در تعادل گرمائی هستند، رابطه

$$PV - nbP - P''V'' = 0$$

برقرار است. وقتی B و C در تعادل گرمائی هستند، رابطه

$$P'V' - P''V'' + \frac{nB'P''V''}{V'} = 0$$

برقرار است. نمادهای  $n$  و  $b$  و  $B'$  مقادیری ثابت هستند.

(الف) سه تابعی که در تعادل گرمائی با یکدیگر مساوی و هریک برابر با  $t$  است، کدامند؟ ( $t$  دمای تجربی است)

(ب) رابطه ای که تعادل گرمائی بین A و B را بیان می کند چیست؟

۲-۱ سیستمهای A و B، نمکهای پارامغناطیسی ای هستند که مختصات آنها به ترتیب  $H, M, M', H'$  می باشند، سیستم C گازی با مختصات  $V, P$  است. وقتی که A و C در تعادل گرمائی قرار دارند، معادله

$$4\pi nRC_c H - MPV = 0$$

برقرار است. وقتی که B و C در تعادل گرمائی هستند، خواهیم داشت

### حل مسائل ترمودینامیک

$$nR\Theta M' + 4\pi nRC_c H' - M'PV = 0$$

که در آن  $n, R, C_c, C'_c$  و  $\Theta$  مقادیری ثابت هستند.

(الف) سه تابعی را که در تعادل گرمایی با یکدیگر مساوی هستند به دست آورید.

(ب) هرکدام از این سه تابع را با دمای گاز کامل  $\theta$  مساوی قرار دهید و ببینید که آیا هیچکدام از این معادلات همان معادلات حالتی هستند که در فصل 2 درباره آنها بحث خواهیم کرد؟

۳-۱ در جدول زیر، اعداد ردیف اول نمایشگر فشار گاز در حباب یک دماسنج گازی با حجم ثابت وقتی که حباب در داخل یک اتاقک حاوی آب واقع در نقطه سه گانه فرو برده شود، می باشند (تصحیحات مربوط به فضای مرده، انبساط گرمایی حباب و غیره به عمل آمده است). ردیف پائین، فشارهای متناظر را وقتی که حباب توسط جسمی با دمای ثابت مجهول احاطه می شود، نشان می دهد. دمای گاز کامل این جسم،  $\theta$ ، را بدست آورید (تا پنج رقم معنادار).

$P_{TP},$ mmHg	۱۰۰۰.۰	۷۵۰.۰۰	۵۰۰.۰۰	۲۵۰.۰۰
$P,$ mmHg	۱۵۳۵.۱۳	۱۱۵۱.۶	۷۶۷.۸۲	۳۸۳.۹۵

۴-۱ مقاومت  $R'$  یک مقاومت کربنی خاص از معادله

$$\sqrt{\frac{\log R'}{\theta}} = a + b \log R'$$

پیروی می کند، که در آن  $a = -1/16$  و  $b = 0.675$ .

(الف) در یک زمپا از نوع هلیوم مایع، مقاومت دقیقاً برابر با  $1000\Omega$  است. دما چقدر است؟

(ب) منحنی تغییرات  $R'$  را برحسب  $\theta$  در گستره  $1000$  تا  $30000\Omega$  بر روی یک کاغذ  $\log\text{-}\log$  رسم کنید.

۵-۱ مقاومت یک بلور ژرمانیوم که ناخالصی به آن وارد شده است از معادله زیر پیروی می کند

$$\log R' = 4/697 - 3/917 \log \theta$$

(الف) اگر در زمپای هلیوم مایع، مقاومت اندازه گیری شده برابر  $218\Omega$  باشد، دما چقدر است؟

(ب) منحنی تغییرات  $R'$  را برحسب  $\theta$  در گستره  $200$  تا  $30000\Omega$  رسم کنید.

## فصل ٢

# سلسءمهاى ءرمودلناملكى ساده

١-٢ معادلله ءالل يك ءاز ءامل عبارت اسء از  $P_v = R\theta$ . نشان ءهلا ءه  $\beta = 1/\theta$  (الف) و  $k = 1/P$

$$k = 1/P$$

٢-٢ معادلله ءالل ءقرلبل يك ءاز ءءقلل در فشارهاى ءوسء، ءه به منظور اءءساب انءازه با آابلان ءود مولءولها نوشته مى شود، عبارت از  $P(v-b) = R\theta$  اسء، ءه در آن  $R$  و  $b$  مقادئر ءابلل هسلءءل. نشان ءهلا

$$\beta = \frac{1/\theta}{1 + bP/R\theta} \quad \text{(الف)}$$

$$k = \frac{1/P}{1 + bP/R\theta} \quad \text{(ب)}$$

حل مسائل ترمودینامیک

۳-۲ معادله حالت تقریبی یک گاز حقیقی در فشارهای متوسط بصورت  $Pv = R\theta(1 + B/v)$  داده شده است، که در آن  $R$  یک مقدار ثابت و  $B$  فقط تابعی از  $\theta$  است. نشان دهید

$$\beta = \frac{1}{\theta} \cdot \frac{v + B + \theta(dB/d\theta)}{v + 2B} \quad \text{(الف)}$$

$$k = \frac{1}{P} \cdot \frac{1}{1 + BR\theta/Pv^2} \quad \text{(ب)}$$

۴-۲ فلزی که ضریب انبساط حجمی آن مساوی  $5 \times 10^{-5} K^{-1}$  و ضریب تراکم همدمای آن  $11 Pa^{-1}$  است، در فشار  $1 \times 10^5 Pa$  و دمای  $20^\circ C$  قرار دارد. یک لایه ضخیم از انوار<sup>۱</sup>، با ضریب انبساط و تراکم ناچیز، کاملاً فلز را می پوشاند.

(الف) اگر دما به  $32^\circ C$  برسد فشار نهائی چقدر می شود؟

(ب) اگر بیشینه فشاری که پوشش خارجی می تواند تحمل کند  $10^6 Pa$  باشد، بیشترین دمائی که سیستم می تواند داشته باشد، چقدر است؟

۵-۲ قطعه ای از فلز مسئله ۴-۲ با فشار  $1 \times 10^5 Pa$ ، حجم  $5$  لیتر، و دمای  $20^\circ C$  دستخوش تغییر می شود و دمای آن  $12$  درجه و حجم آن  $1/5$  سانتیمتر مکعب افزایش می یابد. فشار نهائی را محاسبه کنید.

۶-۲ (الف) ضریب انبساط حجمی و ضریب تراکم همدمای را برحسب چگالی  $\rho$  ومشتقات جزئی آن، بیان کنید.

(ب) معادله زیر را به دست آورید

$$\frac{dV}{V} = \beta d\theta - kdP$$

۷-۲ ضریب انبساط گرمائی و ضریب تراکم اکسیژن مایع در جدول زیر آمده است. نموداری رسم کنید که نحوه بستگی  $v (\partial P / \partial \theta)$  به دما را نشان دهد.

۱- Invar (نوعی فولاد با پوششی از نیکل)

فصل دوم

$\theta, K$	60	65	70	75	80	85	90
$10^{-3} K^{-1}$ $\beta$	3.48	3.60	3.75	3.90	4.07	4.33	4.60
$10^{-9} Pa^{-1}$ $k$	0.95	1.06	1.20	1.35	1.54	1.78	2.06

۸-۲ ضریب انبساط گرمائی و ضریب تراکم آب در جدول زیر آمده است. نموداری رسم کنید که نحوه بستگی  $v(\partial P/\partial \theta)$  به دما را نشان دهد. اگر حجم آب ثابت نگهداشته شود و دما مرتباً افزایش داده شود، آیا فشار به طور نامحدود افزایش می یابد؟

$t, ^\circ C$	0	50	100	150	200	250	300
$10^{-3} K^{-1}$ $\beta$	0.07 -	0.46	0.75	1.02	1.35	1.80	2.90
$10^{-9} Pa^{-1}$ $k$	0.51	0.44	0.49	0.62	0.85	1.50	3.05

۹-۲ در نقطه بحرانی داریم  $(\partial P/\partial V)_{T=0}$ . نشان دهید که در نقطه بحرانی، ضریب انبساط حجمی و ضریب تراکم همدا هم دو بینهایت هستند.

۱۰-۲ اگر یک سیم در عبور از یک حالت تعادل اولیه به یک حالت تعادل نهائی، دستخوش یک تغییر بینهایت کوچک شود، نشان دهید که تغییر کشش آن برابر با

$$df = -\alpha AY d\theta + \frac{AY}{L} dL$$

۱۱-۲ یک سیم فلزی به سطح مقطع  $0.0085 cm^2$  که تحت کشش  $20 N$  است و دمای آن  $20^\circ C$  است، بین دو تکیه گاه صلب به فاصله  $1/2$  متر از یکدیگر کشیده شده است. اگر دما تا  $8^\circ C$  کاهش داده شود،

### حل مسائل ترمودینامیک

کشش نهائی چقدر است؟ (فرض کنید که مقادیر  $\alpha$  و  $Y$  به ترتیب برابر باشند با  $1/5 \times 10^{-5} K^{-1}$  و  $2.0 \times 10^{11} N/m^2$  و ثابت باقی بماند)

۱۲-۲. بسامد اساسی ارتعاش یک سیم به طول  $L$ ، جرم  $m$ ، و کشش  $f$  با رابطه

$$f_1 = \frac{1}{2L} \sqrt{\frac{fL}{m}}$$

تعیین می شود. سیم مورد بحث در مسئله ۲-۱۱، با چه بسامدی در دمای  $20^\circ C$  ارتعاش خواهد کرد؟ در دمای  $8^\circ C$  با چه بسامدی ارتعاش خواهد کرد؟ (چگالی سیم  $9.0 \times 10^3 kg/m^3$  است)

۱۳-۲ اگر علاوه بر شرایط مذکور در مسئله ۲-۱۱، تکیه گاهها را به اندازه  $0.012 cm$  به یکدیگر نزدیک کنیم، کشش نهائی چقدر خواهد بود؟

۱۴-۲ معادله حالت یک جسم کشسان ایده آل به صورت

$$f = K\theta \left( \frac{L}{L_0} - \frac{L_0^2}{L^2} \right)$$

است، که در آن  $K$  یک ثابت است و  $L_0$  (مقدار  $L$  در کشش صفر) فقط تابعی است از دما. (الف) نشان دهید که مدول همدمای یانگ از رابطه زیر به دست می آید.

$$Y = \frac{K\theta}{A} \left( \frac{L}{L_0} - \frac{2L_0^2}{L^2} \right)$$

(ب) نشان دهید که مدول همدمای یانگ در کشش صفر از رابطه زیر به دست می آید.

$$Y_0 = \frac{3K\theta}{A}$$

(ج) نشان دهید که ضریب انبساط طولی توسط رابطه

$$\alpha = \alpha_0 - \frac{f}{AY\theta} = \alpha_0 - \frac{1}{\theta} \frac{L^3/L_0^3 - 1}{L^3/L_0^3 - 2}$$

معین می شود، که در آن  $\alpha_0$  ضریب انبساط طولی در کشش صفر، یا

$$\alpha_0 = \frac{1}{L_0} \frac{dL_0}{d\theta}$$

## فصل دوم

است.

(د) مقادیر زیر را برای نمونه معینی از لاستیک در نظر بگیرید:  $\theta = 300 \text{ K}$

$L/L_0$  از  $\alpha$  و  $Y$ ،  $f$  مقادیر  $\alpha_0 = 5 \times 10^{-4} \text{ K}^{-1}$ ،  $A = 1 \times 10^{-6} \text{ m}^2$ ،  $K = 1.33 \times 10^{-2} \text{ N/K}$  مساوی با  $0.05$ ،  $1$ ،  $1/5$  و  $2$  حساب کنید. نحوه بستگی  $f$ ،  $Y$  و  $\alpha$  با  $L/L_0$  را به کمک نمودار نشان دهید.

۱۵-۲ معادله حالت یک ماده پارامغناطیسی ایده آل که برای تمام مقادیر  $H/\theta$  معتبر است عبارت است از معادله بریلونن

$$M = Ng\mu_B \left[ \left( J + \frac{1}{2} \right) \coth \left( J + \frac{1}{2} \right) \frac{g\mu_B H}{k\theta} - \frac{1}{2} \coth \frac{1}{2} \frac{g\mu_B H}{k\theta} \right]$$

که در آن  $N$ ،  $g$ ،  $\mu_B$ ،  $J$  و  $k$  ثابتهای اتمی هستند.

(الف) رفتار کتانژانت هیپربولیک  $x$  را وقتی  $x$  به سمت صفر میل می کند تعیین کنید.

(ب) نشان دهید وقتی که  $H/\theta$  به سمت صفر میل می کند، معادله بریلونن به معادله کوری تبدیل می شود.

(ج) نشان دهید که ثابت کوری با رابطه زیر تعیین می شود.

$$C'_c = \frac{Ng^2 J(J+1)\mu_B^2 \mu_0}{3k}$$

## فصل ۳

# کار

۱-۳ یک محفظه به حجم  $V_B$  و با دیواره های نازک فلزی حاوی گازی با فشار زیاد است. به این محفظه یک لوله موئین و یک شیر متصل است. اگر شیر کمی باز شود، گاز به آهستگی وارد سیلندر می شود که مجهز به یک پیستون بدون نشت و بدون اصطکاک است و فشار داخل آن ثابت و برابر با فشار جو  $P_0$  باقی می ماند.

(الف) نشان دهید که پس از نشت بیشترین مقدار ممکن گاز به خارج، مقدار کار انجام شده برابر است با

$$W = -P_0(V_0 - V_B)$$

که در آن  $V_0$  حجم گاز در فشار و دمای جو است.

(ب) اگر گاز مستقیماً به داخل جو نشت کند، کار انجام شده چقدر است؟

$$W = 0$$



## حل مسائل ترمودینامیک

(ب) اگر این وسیله فقط برای ایجاد تغییرات دمای گاز مورد استفاده قرار گیرد، عبارت مناسب برای کار چیست؟

(ج) این وضعیت را با وضعیت مسئله ۳-۴ و همچنین با وضعیت مربوط به افزایش القای مغناطیسی یک حلقه از ماده مغناطیسی، مقایسه کنید.

۳-۶ فشار وارد بر ۰/۱ کیلوگرم فلز، بطور ایستاوار و همدمای از صفر به  $10^6 \text{ Pa}$  افزایش داده می شود. با فرض اینکه چگالی و ضریب تراکم همدمابترتیب  $10^4 \text{ kg/m}^3$  و  $10^{-12} \text{ Pa}^{-1}$  و  $6/75 \times 10^{-12}$  باشند و این مقادیر ثابت بمانند، کار انجام شده را برحسب ژول حساب کنید.

۳-۷ (الف) کشش یک سیم به طور ایستاوار و همدمای از  $f_i$  به  $f_f$  افزایش داده می شود. اگر طول، مساحت سطح مقطع، و مدول یانگ سیم عملاً ثابت بمانند، نشان دهید که کار انجام شده برابر است با

$$W = \frac{L}{2AY} (F_f^2 - F_i^2)$$

(ب) کشش یک سیم مسی به طول ۱ متر و مساحت سطح مقطع  $1 \times 10^{-7} \text{ m}^2$  به طور ایستاوار و همدمای در  $50^\circ\text{C}$  از  $10 \text{ N}$  به  $100 \text{ N}$  افزایش داده می شود. چند ژول کار انجام شده است؟ (مدول همدمای یانگ در  $50^\circ\text{C}$  برابر است با  $2/5 \times 10^{11} \text{ N/m}^2$ )

۳-۸ معادله حالت یک ماده کشسان ایده آل عبارت است با

$$F = K\theta \left( \frac{L}{L_0} - \frac{L_0^2}{L^2} \right)$$

که در آن  $K$  ثابت است و  $L_0$  (مقدار  $L$  در کشش صفر) فقط تابعی از دماست. کار لازم برای متراکم کردن ایستاوار و همدمای ماده از  $L=L_0$  به  $L=L_0/2$  را حساب کنید.

۳-۹ نشان دهید که کار لازم برای ایجاد یک حباب کروی صابون به شعاع  $R$  در یک فرایند ایستاوار در فشار جو برابر است با  $8\pi R^2$ .

۳-۱۰ یک دی الکتریک دارای معادله حالت  $\Pi/V = \chi E$  است، که در آن  $\chi$  فقط تابعی از  $\theta$  است. نشان دهید که کار انجام شده در یک تغییر همدمای ایستاوار حالت عبارت است از

فصل سوم

$$W = \frac{1}{2V\chi} (\Pi_f^2 - \Pi_i^2) = \frac{V\chi}{2} (E_f^2 - E_i^2)$$

۱۱-۳ ثابت کنید که کار انجام شده در طی یک تغییر ایستوار و همدمای حالت یک ماده پارامغناطیسی که از معادله کوری پیروی می کند، توسط رابطه

$$W = \frac{\mu_0 \theta}{8\pi C'_c} (M_f^2 - M_i^2) \\ = \frac{2\pi\mu_0 C'_c}{\theta} (H_f^2 - H_i^2)$$

تعیین می شود.

۱۲-۳ یک ماده پارامغناطیسی به حجم  $2 \times 10^{-4} \text{ m}^3$  در دمای ثابت نگهداشته می شود. یک میدان مغناطیسی به طور ایستوار و همدمای از صفر به  $10^6 \text{ A/m}$  افزایش داده می شود. با فرض اینکه معادله کوری در این مورد صادق باشد و ثابت کوری در واحد حجم مساوی  $0.15 \text{ deg}$  باشد به سؤالات زیر پاسخ دهید:

(الف) اگر هیچ ماده ای حضور نداشته باشد، کاری که باید انجام شود چقدر است؟

(ب) کار انجام شده برای تغییر آهنربایی ماده هنگامی که دما  $300 \text{ K}$  و همچنین هنگامی که دما  $1 \text{ K}$  است، چقدر است؟

(ج) کار انجام شده در این دو دما توسط عاملی که میدان مغناطیسی را ایجاد می کند چقدر است؟

۱۳-۲ اتاکنی با دیواره های صلب دارای دو قسمت است، یک قسمت حاوی گاز است و قسمت دیگر از هوا تخلیه شده است. جدار بین دو قسمت ناگهان تخریب می شود. آیا کار انجام شده در طی هر قسمت بینهایت کوچک این فرآیند (که انبساط آزاد خوانده می شود) برابر با  $PdV$  است؟ توضیح دهید.

۱۴-۳ باتری برگشت پذیری از یک الکترولیت، یک الکتروود جامد و یک الکتروود شامل گاز هیدروژن تشکیل شده است.

(الف) چه مختصاتی برای توصیف حالت های تعادل این سیستم لازم اند؟

(ب) چند معادله حالت وجود دارد؟ چه مثالهای نمونه ای برای این معادلات وجود دارند؟



## فصل ۴

# گرما و قانون اول ترمودینامیک

۱-۴ گاز موجود در داخل استوانه ای را که با لایه ضخیمی از نمد احاطه شده است، بسرعت متراکم می کنیم و دما چندصد درجه بالا می رود. آیا انتقال گرمائی وجود داشته است؟ آیا «گرمای گاز» افزایش یافته است؟

۲-۴ یک آزمایش احتراقی با سوزاندن مخلوطی از سوخت و اکسیژن در یک محفظه توخالی با حجم ثابت که با آب احاطه شده است، انجام می گیرد. در خلال آزمایش مشاهده می شود که دمای آب بالا می رود. اگر مخلوط سوخت و اکسیژن را به عنوان سیستم در نظر بگیریم:

(الف) آیا گرما منتقل شده است؟

(ب) آیا کار انجام شده است؟

(ج) علامت  $\Delta U$  چیست؟

## حل مسائل ترمودینامیک

۳-۴ مایعی در یک ظرف کاملاً عایق بندی شده، به طور نامنظم به هم زده می شود و به این ترتیب دمای آن افزایش می یابد. اگر مایع را به عنوان سیستم تلقی کنیم:

(الف) آیا گرما منتقل شده است؟

(ب) آیا گرما انجام شده است؟

(ج) علامت  $\Delta U$  چیست؟

۴-۴ مقدار آب یک دریاچه ممکن است از طریق چشمه های زیرزمینی، جریان ورودی از رودخانه ها و باران افزایش یابد، یا ممکن است از راه جریانهای خروجی مختلف و تبخیر، کاهش پیدا کند.

(الف) آیا صحیح است که بپرسیم: چقدر باران در داخل دریاچه وجود دارد؟

(ب) آیا بهتر است یا حتی معقول است که بپرسیم: چه مقدار از آب داخل دریاچه در اثر باران است؟

(ج) چه مفهومی مترادف با «باران در دریاچه» است؟

۴-۵ ظرفی با دیواره های صلب و پوشیده از پنبه نسوز توسط یک تیغه به دو بخش تقسیم می شود. یکی از قسمتها حاوی گاز است، و قسمت دیگر از هوا تخلیه شده است. اگر تیغه ناگهان شکسته شود، نشان دهید که انرژی داخلی اولیه و نهائی گاز با هم برابرند.

۴-۶ گازی در داخل مجموعه ای متشکل از یک سیلندر و یک پیستون محبوس است. در داخل گاز، پیوند گاهی از دو فلز غیرمشابه (یک پیوندگاه گرمائی) موجود است که سیمهای اتصال آن از دیواره های سیلندر عبور می کنند و به یک کلید دوطرفه و یک مولد الکتریکی که توسط یک وزنه پائین رونده به چرخش درمی آید، منتهی می شوند. با پائین رفتن وزنه، می توان جریان تولید شده را در یکی از دو جهت ممکن، در داخل پیوندگاه گرمائی هدایت کرد. به واسطه اثر پلنتیه، دمای پیوندگاه گرمائی وقتی جریان در یک جهت است، افزایش می یابد و وقتی جریان در جهت مخالف است، کاهش پیدا می کند. تمام سیستم به طور بی در رو پوشیده شده است به طوری که همه برهم کنش های کار، بی دررو می باشند. فرض می کنیم که  $\theta$  و  $U$  به تمامی سیستم، که متشکل از گاز و پیوندگاه گرمائی است، مربوط اند.

(الف) نموداری طرح‌وار از سیستم رسم کنید.

## فصل چهارم

(ب) اگر پیستون از استوانه خارج شود و جریان در پیوندگاه گرمایی نباشد چه می شود؟ علامت  $\Delta U$  چیست؟

(ج) با ثابت نگه داشتن پیستون، چگونه می توان دما را افزایش داد؟ علامت  $\Delta U$  چیست؟

(د) اگر پیستون ساکن نگه داشته شود، آیا ممکن است دما را کاهش داد؟ اگر چنین است، علامت  $\Delta U$  چیست؟

(ه) چگونه می توان یک فرایند بی دررو و همدمای ایجاد کرد؟

۷-۴ وقتی که یک جریان الکتریکی در یک باتری الکترولیتی آب اسیدی برقرار می شود و یک مول آب الکترولیز شده و به هیدروژن و اکسیژن تبدیل می گردد، ۲ فاراده الکتروسیسته از محل نیروی الکتروموتوری  $\mathcal{E}$  منتقل می شود ( $C = 96,500 = \text{فاراده}$  ۱). تغییر انرژی سیستم برابر با  $J + 286,500$  است و  $J 50,000$  گرما در آشامیده می شود.  $\mathcal{E}$  چقدر است؟

۸-۴ یک لوله استوانه ای با دیواره های صلب و پوشیده شده از پنبه نسوز، توسط یک تیغه صلب عایق که سوراخ کوچکی در آن تعبیه شده است به دو بخش تقسیم می شود. یک پیستون عایق بدون اصطکاک جلوی تیغه سوراخ دار قرار گرفته است، و به این ترتیب از نشت گاز واقع در طرف دیگر، از طریق سوراخ، جلوگیری می کند. گاز توسط یک پیستون عایق بدون اصطکاک دیگر، در فشار  $P_1$  نگه داشته می شود. فرض کنید که هر دو پیستون به طور همزمان به گونه ای حرکت کنند که وقتی گاز از سوراخ عبور می کند، فشار گاز در یک طرف دیواره تقسیم کننده به مقدار ثابت  $P_1$  و در طرف دیگر به مقدار ثابت و کمتر  $P_2$  باقی بماند، تا اینکه تمام گاز از سوراخ خارج شود. ثابت کنید که

$$U_i + P_1 V_i = U_f + P_2 V_f$$

۹-۴ یک اتاقک تخلیه شده از هوا با دیواره های نارسا، توسط یک دریچه با هوای بیرون، که فشار آن  $P_0$  است، مربوط است. شیر را باز می کنیم، و هوا به داخل اتاقک جریان پیدا می کند تا فشار داخل اتاقک برابر  $P_0$  شود. ثابت کنید که  $u_0 + P_0 v_0 = u_f$ ، که در آن  $u_0$  و  $v_0$  انرژی مولی و حجم مولی هوا در دما و فشار اتمسفر و  $u_f$  انرژی مولی هوا در اتاقک است. (راهنمایی: استوانه ای را که مجهز به یک پیستون بدون اصطکاک و بدون نشت است، به اتاقک متصل کنید. فرض کنید که استوانه دقیقاً حاوی همان مقدار هوای اتمسفری است که به هنگام باز کردن دریچه، داخل اتاقک می شود. به

### حل مسائل ترمودینامیک

محض این که اولین جزء هوا داخل اتاقک می شود، فشار داخل استوانه اندکی کمتر از فشار اتمسفر می شود، و هوای خارج، بیستون را به داخل می راند.

۱۰-۴ یک محفظه تو خالی به حجم  $V_B$  حاوی  $n$  مول گاز با فشار زیاد است. یک لوله موئین، که گاز میتواند از آن بآهستگی به اتمسفر با فشار  $P_0$  نشت کند، به محفظه متصل است. اطراف محفظه و لوله موئین آب است و یک مقاومت الکتریکی به داخل آب فرو برده شده است. گاز با آرامی از داخل لوله موئین به اتمسفر نشت می کند، در حالی که انرژی الکتریکی به میزانی در مقاومت مصرف می گردد که دمای گاز، محفظه، لوله موئین و آب مساوی با دمای هوای بیرون باقی بماند. نشان دهید که پس از خروج حداکثر ممکن گاز در مدت زمان  $\tau$  تغییر در انرژی داخلی عبارت است از

$$\Delta U = \epsilon i \tau + P_0(nv_0 - V_B)$$

که در آن  $v_0$  حجم مولی گاز در فشار اتمسفر،  $\epsilon$  اختلاف پتانسیل در دو سر مقاومت، و  $i$  جریان موجود در مقاومت است.

۱۱-۴ یک اتاقک فلزی با دیواره های ضخیم عایق بندی شده شامل  $n_i$  مول هلیوم با فشار زیاد  $P_i$  می باشد. این اتاقک از طریق یک دریچه مخزن بزرگ و تقریباً خالی گاز که فشار آن  $P' = \text{ثابت}$  و خیلی نزدیک به فشار اتمسفر نگه داشته می شود، متصل است. دریچه را اندکی باز می کنیم، و هلیوم بآهستگی و به طور بی دررو داخل مخزن گاز می شود تا این که فشار در دو طرف دریچه برابر شود. ثابت کنید که

$$\frac{n_f}{n_i} = \frac{h' - u_i}{h' - u_f}$$

که در آن

$n_f$  تعداد مولهای هلیوم باقیمانده در اتاقک

$u_i$  انرژی مولی اولیه هلیوم در اتاقک

$u_f$  انرژی مولی نهایی هلیوم در اتاقک

(انرژی مولی هلیوم در مخزن گاز  $u'$ ، حجم مولی هلیوم در مخزن گاز  $v'$   $h' = u' + P'v'$ )

## فصل چهارم

۱۲-۴ ظرفیت گرمایی مولی یک گاز در فشار ثابت ، طبق معادله زیر با دما تغییر می کند

$$C_p = a + b\theta - \frac{c}{\theta^2}$$

که در آن  $a$  ،  $b$  و  $c$  ثابت اند . در طی یک فرایند هم فشار ، دمای  $n$  مول گاز افزایش می یابد و از  $\theta_i$  به  $\theta_f$  می رسد ، چه مقدار گرما منتقل شده است ؟

۱۳-۴ ظرفیت گرمایی یک فلز در دمای ایین طبق معادله زیر با دما تغییر می کند

$$c = \frac{a}{\theta^3} + b\theta$$

که در آن  $a$  ،  $b$  و  $\theta$  ثابت اند در طی یک فرایند که در آن دما از  $\theta = ۰/۰۱$  به  $\theta = ۰/۰۲$  می رسد ، چه مقدار گرما به ازای هر مول منتقل می شود ؟

۱۴-۴ با فرض اینکه انرژی داخلی یک سیستم هیدروستاتیکی تابعی از  $\theta$  و  $P$  باشد ، معادلات زیر را

به دست آورید

$$dQ = \left[ \left( \frac{\partial U}{\partial \theta} \right)_P + P \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P \right] d\theta + \left[ \left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_\theta + P \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta \right] dP \quad \text{(الف)}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial \theta} \right)_P = C_p - PV\beta \quad \text{(ب)}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_\theta = PV\alpha - (C_p - C_v)\beta \quad \text{(ج)}$$

۱۵-۴ با فرض این که  $U$  تابعی از  $P$  و  $V$  باشد ، معادلات زیر را به دست آورید

$$dQ = \left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_V dP + \left[ \left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_P + P \right] dV \quad \text{(الف)}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_V = \frac{C_v k}{\beta} \quad \text{(ب)}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial V} \right)_P = \frac{C_p}{V\beta} - P \quad \text{(ج)}$$

۱۶ - ۴ معادلات مندرج در جدول زیر را به دست آورید .

حل مسائل ترمودینامیک

سیستم	ظرفیت گرمایی در متغیر فزونور ثابت	ظرفیت گرمایی در متغیر نافزونور ثابت
سیستم کشیده شده	$C_L = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_L$	$C_F = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_F - FL\alpha$
جسم جامد پارامغناطیسی که از قانون کوری پیروی می کند	$C_M = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_M$	$C_H = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_H + \frac{M^2}{C'_c}$

۴- ۱۷ یک مول از یک گاز، از معادله حالت

$$\left(P + \frac{a}{v^2}\right)(v-b) = R\theta$$

پیروی می کند، که  $v$  حجم مولی گاز است و انرژی داخلی مولی آن را رابطه

$$u = c\theta - \frac{a}{v}$$

تعیین می کند. در این روابط  $a$ ،  $b$ ،  $c$  و  $R$  ثابت اند. ظرفیتهای گرمایی  $c_p$  و  $c_v$  را حساب کنید.

۴- ۱۸ معادله حالت یک جسم جامد تک اتمی عبارت است از:

$$Pv + f(V) = \Gamma(u - u_0)$$

که در آن  $v$  حجم مولی است و  $\Gamma$  و  $u_0$  ثابت اند. ثابت کنید که

$$\Gamma = \frac{\beta_v}{c_v k}$$

که در آن  $k$  ضریب تراکم پذیری همدماست. این رابطه، که اولین بار توسط گرونیسن به دست آمد در نظریه حالت جامد حائز اهمیت است.

۴- ۱۹ الف) معادله زیر را در مورد یک گاز پارامغناطیسی به دست آورید.

$$dQ = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_{V,M} d\theta + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{M,\theta} + P\right] dV + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial M}\right)_{\theta,V} - \mu_0 H\right] dM$$

ب) در همین مورد عباراتی برای  $C_{P,M}$ ،  $C_{V,H}$ ،  $C_{V,M}$ ،  $C_{P,H}$  به دست آورید.

## فصل چهارم

۴-۲۰ فرض کنید رسانش گرمای با سرعت ثابت  $\dot{Q}$  از طریق دیواره یک استوانه تو خالی با شعاع داخلی  $r_1$  در دمای  $\theta_1$ ، و شعاع خارجی  $r_2$  در دمای  $\theta_2$  صورت گیرد. نشان دهید که برای استوانه ای به ارتفاع  $L$  و ضریب رسانش گرمایی  $K$ ، اختلاف دما بین دو سطح دیواره عبارت است از

$$\theta_1 - \theta_2 = \frac{\dot{Q}}{2\pi L K} \ln \frac{r_2}{r_1}$$

۴-۲۱ گرما به صورت شعاعی از میان یک عایق استوانه ای به شعاع خارجی  $r_2$  که یک لوله بخار آب به شعاع خارجی  $r_1$  را در بر می گیرد، به خارج جریان می یابد. دمای سطح داخلی عایق  $\theta_1$  و دمای سطح خارجی آن  $\theta_2$  است. در چه فاصله شعاعی از مرکز لوله، دما دقیقاً وسط  $\theta_1$  و  $\theta_2$  قرار دارد؟

۴-۲۲ فرض کنید که در یک کره تو خالی با شعاع داخلی  $r_1$  و در دمای  $\theta_1$ ، و شعاع خارجی  $r_2$  در دمای  $\theta_2$ ، رسانش گرمایی با آهنگ ثابت  $\dot{Q}$  صورت گیرد. نشان دهید که اگر ضریب رسانش گرمایی  $K$  باشد، اختلاف دما بین دو سطح عبارت است از:

$$\theta_1 - \theta_2 = \frac{\dot{Q}}{4\pi K} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$$

۴-۲۳ کاواک میانی دو پوسته کروی نازک هم مرکز که شعاع آنها به ترتیب  $0.05$  و  $0.15$  متر است، با زغال چوب پر شده است. وقتی که به یک گرم کننده واقع در مرکز، با آهنگ ثابت  $10/8$  W انرژی داده می شود، یک اختلاف دمای  $50^\circ\text{C}$  بین کره ها ایجاد می گردد. ضریب رسانش گرمایی زغال چوب را به دست آورید.

۴-۲۴ دیواره ای که در دمای ثابت  $t_w$  نگهداشته می شود، با لایه ای از یک ماده عایق به ضخامت  $x$  و ضریب رسانش گرمایی  $K$  پوشیده شده است. قسمت خارجی عایق با هوای واقع در دمای  $t_a$  در تماس می باشد. گرما از طریق عایق به وسیله رسانش و از طریق هوا به وسیله همرفت طبیعی، انتقال می یابد.

(الف) نشان دهید که در حالت پایدار داریم

$$\frac{\dot{Q}}{A} = \bar{U}(t_w - t_a)$$

### حل مسائل ترمودینامیک

که در آن  $\bar{U}$ ، ضریب انتقال گرمایی کلی، از رابطه زیر به دست می آید.

$$\frac{1}{\bar{U}} = \frac{x}{K} + \frac{1}{h}$$

(ب) چگونه  $t$ ، دمای سطح خارجی عایق را به دست می آورید ؟

۲۵-۴ دمای هوای بالای سطح آب دریاچه شیرین  $\theta_A$  است و آب در نقطه انجماد خود  $\theta_1$  قرار دارد (که  $\theta_1 < \theta_A$ ). پس از گذشت زمان  $t$ ، یخ به ضخامت  $y$  تشکیل می شود. با فرض اینکه گرمای آزاد شده در موقع انجماد آب، توسط رسانش از طریق یخ، به بالا جریان پیدا کند و سپس توسط همرفت طبیعی وارد هوا شود، ثابت کنید که

$$\frac{y}{h} + \frac{y^2}{2K} = \frac{\theta_i - \theta_A}{\rho L} t$$

که در آن  $h$  ضریب همرفت در واحد سطح است که در هنگام تشکیل یخ ثابت فرض میشود؛  $K$  ضریب رسانش گرمایی یخ،  $L$  گرمای ذوب یخ، و  $\rho$  چگالی یخ می باشد. (راهنمایی: دمای  $\theta_1$  سطح فوقانی یخ متغیر است. فرض کنید ضخامت یخ  $y$  باشد و ضخامت بینهایت کوچک  $dy$  در زمان  $dt$  تشکیل شود.)

۲۶-۴ انتهای یک میله استوانه ای مسی تو بر به طول  $0.10\text{ m}$  در دمای  $20\text{ K}$  است. انتهای دیگر میله سیاه شده و در معرض تابش گرمایی جسمی در دمای  $300\text{ K}$  قرار می گیرد و در هیچ جای دیگر نه انرژی تلف می شود و نه به دست می آید. وقتی که تعادل برقرار می شود، اختلاف دمای دو انتها چقدر است؟ (رک شکل ۸.۴)

۲۷-۴ یک قوطی فلزی استوانه ای به ارتفاع  $0.10\text{ m}$  و قطر  $0.05\text{ m}$ ، که بیرون آن سیاه شده است، حاوی هلیوم مایع واقع در نقطه جوش متعارفش، یعنی  $4.2\text{ K}$  است. در این نقطه گرمای تبخیر  $\text{kJ/kg}$  ۲۱ است. دیواره هایی که در دمای ازت مایع ( $78\text{ K}$ ) قرار دارند، به طور کامل قوطی هلیوم را احاطه می کنند، و فضای بین آنها از هوا تخلیه شده است. چه مقدار هلیوم در ساعت تلف می شود؟

۲۸-۴ دمای یک رشته تنگستن در یک لامپ روشن  $2460\text{ K}$  و در آشامندگی آن  $0.35$  است. مساحت سطح رشته یک لامپ  $100\text{ W}$  را پیدا کنید.

## فصل چهارم

۲۹-۴ یک سیم مسی به طول  $m$   $۱/۳۰۲$  و قطر  $m$   $۳/۲۶ \times ۱۰^{-۴}$  را سیاه می کنیم و در امتداد محور یک لوله شیشه ای تخلیه شده از هوا قرار می دهیم. سیم به یک باتری، یک رنوستا، یک آمپرسنج، و یک ولت سنچ وصل شده است و جریان آنقدر افزایش داده می شود تا سیم به نزدیک نقطه ذوبش برسد. در این حال آمپرسنج  $A$   $۱۲/۸$  و ولت سنچ  $V$   $۲۰/۲$  را نشان می دهند. با فرض اینکه تمام انرژی داده شده، تابیده شده باشد و تابش لوله شیشه ای ناچیز باشد، دمای ذوب مس را حساب کنید

۳۰-۴ ثابت خورشیدی انرژی است که در واحد زمان بر واحد مساحت یک سطح عمود بر پرتو خورشید، که درست در خارج از اتمسفر قرار گرفته است، می تابد. اندازه گیریهای آبت، مقدار  $1/۳۵ W/m^2$  را برای این ثابت به دست داده اند. مساحت یک کره به شعاع  $m$   $۹۳۰۰۰۰۰۰$  برابر با  $m^2$   $۱۰^{۱۳} \times ۲/۸۰۶$ ، و مساحت سطح خورشید  $m^2$   $۱۰^{۱۸} \times ۶/۰۷$  است. با فرض این که خورشید یک جسم سیاه باشد، دمای سطح آن را حساب کنید.

۳۱-۴ (الف) جسم کوچکی به دمای  $\theta$  و در آشامندگی  $\alpha$  در یک کاواک بزرگ که هوای آن تخلیه شده و دیواره های داخلی آن در دمای  $\theta_w$  قرار دارند، جای گرفته است. اگر  $\theta_w - \theta$  کوچک باشد، نشان دهید سرعت گرمای منتقل شده توسط تابش عبارت است از

$$Q = 4\theta_w^3 A \alpha \sigma (\theta_w - \theta)$$

(ب) اگر جسم در فشار ثابت باقی بماند، نشان دهید زمان لازم برای اینکه دمای جسم از  $\theta_1$  به  $\theta_2$  برسد از رابطه زیر به دست می آید

$$\tau = \frac{C_p}{4\theta_w^3 A \alpha \sigma} \ln \frac{\theta_w - \theta_1}{\theta_w - \theta_2}$$

(ج) دو کره کوچک با اندازه های مساوی را که یکی از مس و دیگری از آلومینیوم است سیاه می کنیم و توسط نخهای ابریشمی در داخل یک حفره بزرگ در یک قطعه یخ در حال ذوب آویزان می کنیم. ۱۰ دقیقه طول می کشد تا دمای آلومینیوم از  $3^\circ C$  به  $1^\circ C$  کاسته شود، و  $14/2$  دقیقه طول می کشد تا دمای مس همین مقدار تغییر کند. نسبت گرمای ویژه آلومینیوم به گرمای ویژه مس چیست؟ (چگالیهای Al و Cu به ترتیب  $10^3 \times 2/7$  و  $10^3 \times 8/9$   $kg/m^3$  می باشد.)



## فصل ۵

# گازهای کامل

۱-۵ جریانی از هوا مقابل یک مانع ثابت با سرعت ثابت  $w$  عبور می کند. فرض کنید که مقداری از هوا به جرم  $m$  به طور بی در رو توسط مانع متوقف شود.

$$\Delta T = \frac{w^2}{5R/m}$$

( الف ) ثابت کنید که افزایش دمای این مقدار از هوا عبارت است از

که در آن  $m$  جرم مولکولی هوا است .

( ب )  $\Delta T$  را به ازای  $w = 600 \text{ mi/hr}$  حساب کنید .

( ج ) معادله قسمت ( الف ) را در مورد یک شهاب سنگ که در جو ساکن با سرعت  $20 \text{ mi/sec}$  حرکت می کند به کار برید . چه اتفاق می افتد ؟

۲-۵ یک مخزن استوانه ای قائم به طول بیش از  $0.76 \text{ m}$  توسط یک پیستون بدون اصطکاک بدون

نشت ، که وزن آن قابل چشم پوشی است، کاملا بسته شده است . هوای داخل استوانه در فشار مطلق

$1 \text{ atm}$  (  $1 \text{ atm} = 1.013 \times 10^5 \text{ Pa}$  ) قرار دارد . پیستون با ریختن تدریجی جیوه بر روی آن به داخل



## فصل پنجم

بسط دهید و ضریب ویربال دوم را در هر مورد تعیین کنید .

$$(P + \frac{a}{v^2})(v - b) = R\theta \quad (\text{الف}) \quad (\text{وان دروالس})$$

$$P = \frac{R\theta(1 - c/v\theta^3)}{v^2} \left[ v + B_0 \left(1 - \frac{b}{v}\right) \right] - \frac{A_0(1 - a/v)}{v^2} \quad (\text{ب}) \quad (\text{بیتی و بریجمن})$$

$$P_v = R\theta + B'P' + C'P^2 + D'P^3 + \dots \quad (\text{ج}) \quad (\text{نوع دیگری از ویربال})$$

$$P = \frac{R\theta}{v - b} e^{-a/R\theta} \quad (\text{د}) \quad (\text{دیتریچی})$$

۸۵ گاز کاملی درون یک استوانه که مجهز به یک پیستون بدون اصطکاک و بدون نشت به مساحت  $A$  است، قرار دارد. وقتی فشار برابر با فشار اتمسفری  $P_0$  است، صفحه پیستون در فاصله  $l$  از انتهای مسدود آن قرار دارد. با حرکت پیستون به اندازه  $x$ ، گاز متراکم می شود. ثابت فسر، یا ثابت نیرو،  $F/x$  را تحت شرایط (الف) همدامی و (ب) بی دررویی محاسبه کنید. (ج) از چه لحاظ یک بالشتک گاز برتر از یک فنر فولادی است؟ (د) با به کار بردن معادله (۴-۱۴)، نشان دهید که برای یک گاز کامل  $C_p - C_v = nR$

۹۵ دمای یک گاز کامل در یک لوله موئین به سطح مقطع ثابت، به طور خطی از یک انتها ( $x = 0$ ) تا انتها دیگر ( $x = L$ ) بر طبق معادله زیر تغییر می کند

$$\theta = \theta_0 + \frac{\theta_L - \theta_0}{L} x$$

اگر حجم لوله موئین  $V$  باشد و فشار  $P$  در طول لوله یکنواخت باشد، نشان دهید که تعداد مول های گاز،  $n$ ، از رابطه زیر به دست می آید

$$PV = nR \frac{\theta_L - \theta_0}{\ln(\theta_L / \theta_0)}$$

نشان دهید که اگر  $\theta_L = \theta_0 = \theta$  باشد، معادله بالا به معادله آشنای  $PV = nR\theta$  تبدیل می شود.

۱۰۵ ثابت کنید کار انجام شده توسط یک گاز کامل با ظرفیتهای گرمایی ثابت در طی یک انبساط استوار بی دررو برابر است با

$$W = C_v(\theta_i - \theta_f) \quad (\text{الف})$$

## حل مسائل ترمودینامیک

$$W = \frac{P_f V_f - P_i V_i}{\gamma - 1} \quad (\text{ب})$$

$$W = \frac{P_f V_f}{\gamma - 1} \left[ 1 - \left( \frac{P_i}{P_f} \right)^{(\gamma - 1) / \gamma} \right] \quad (\text{ج})$$

۵-۱۱ (الف) نشان دهید که گرمای منتقل شده در طی یک فرایند بینهایت کوچک استوار در یک گاز کامل را می‌توان به صورت زیر نوشت

$$dQ = \frac{C_v}{nR} V dP + \frac{C_p}{nR} P dV$$

با اعمال این معادله بر یک فرایند بی‌دررو، نشان دهید که  $PV^\gamma = const.$

(ب) یک گاز کامل به حجم  $0.05 \text{ ft}^3$  و فشار  $120 \text{ lb/in}^2$  دستخوش یک انبساط استوار بی‌دررو می‌شود و فشار آن به  $15 \text{ lb/in}^2$  می‌رسد. با فرض اینکه مقدار  $\gamma$  ثابت و برابر  $1/4$  بماند، حجم نهایی گاز چقدر است؟ کار انجام شده چقدر است؟

۵-۱۲ (الف) فرمول زیر را برای یک فرایند بی‌دررو استوار یک گاز کامل با فرض ثابت بودن  $\gamma$ ، به دست آورید.

$$\theta V^{\gamma-1} = const.$$

(ب) تقریباً  $100 \text{ ms}$  پس از انفجار یک بمب شکافتی اورانیومی، «قارچ آتش» آن از کوره‌ای از گاز به شعاع  $50 \text{ ft}$  و دمای  $300,000 \text{ K}$  تشکیل می‌شود، با فرضهای خیلی تقریبی، تخمین بزنید در چه شعاعی دما برابر با  $3000 \text{ K}$  است.

۵-۱۳ (الف) فرمول زیر را برای یک فرایند استوار بی‌دررو یک گاز کامل، با فرض ثابت بودن  $\gamma$ ، به دست آورید

$$\frac{\theta}{p^{(\gamma-1)/\gamma}} = const.$$

(ب) هلیوم ( $\gamma = 5/3$ ) در دمای  $300 \text{ K}$  و فشار  $1 \text{ atm}$  به طور استوار و بی‌دررو متراکم می‌شود و فشار آن به  $5 \text{ atm}$  می‌رسد. با فرض اینکه هلیوم مانند یک گاز کامل عمل می‌کند، دمای نهایی چقدر است؟



### حل مسائل ترمودینامیک

$$\frac{dP}{p} = -\frac{mg}{R\theta} dy$$

که در آن  $m$  وزن مولکولی هوا،  $g$  شتاب ثقل، و  $\theta$  دمای مطلق در ارتفاع  $y$  است به دست می آید.

(ب) اگر کاهش فشار در قسمت (الف) ناشی از یک انبساط بی دررو باشد، نشان دهید

$$\frac{dP}{P} = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{d\theta}{\theta}$$

(ج) از بندهای (الف) و (ب) و با به کار بردن بعضی از داده های عددی در بخش ۷-۵  $d\theta/dy$  را بر حسب درجه بر کیلومتر محاسبه کنید.

۱۸-۵ یک گلوله فولادی به جرم  $10\text{ g}$  در داخل لوله ای به سطح مقطع  $1\text{ cm}^2$  قرار داده می شود. لوله به یک مخزن هوا به گنجایش  $5$  لیتر که فشار آن  $76\text{ cm}$  جیوه است وصل می شود.

(الف) گلوله با چه دوره تناوبی ارتعاش می کند؟

(ب) اگر گلوله ابتدا در موقعیتی که فشار گاز دقیقاً برابر فشار اتمسفر است قرار گیرد و سپس رها شود، قبل از اینکه شروع به بالا آمدن کند چه مسافتی را طی خواهد کرد؟

۱۹-۵ یک گلوله فولادی به جرم  $8\text{ g}$  در داخل لوله ای به سطح مقطع  $2\text{ cm}^2$  را قرار گرفته است. لوله به یک مخزن هو به گنجایش  $6$  لیتر که فشار آن  $76\text{ cm}$  جیوه است وصل می شود.

(الف) گلوله با چه دوره تناوبی ارتعاش خواهد کرد؟

(ب) اگر گلوله ابتدا در موقعیتی قرار گیرد که فشار گاز دقیقاً برابر فشار اتمسفر است و سپس رها شود، قبل از اینکه شروع به بالا آمدن کند چه مسافتی طی خواهد کرد؟

۲۰-۵ ظرفی با حجم  $5270\text{ cm}^3$  حاوی دی اکسید کربن است. گلوله ای به جرم  $16/65\text{ g}$  که در داخل لوله ای به سطح مقطع  $1/2\text{ cm}^2$  قرار گرفته است با دوره تناوب  $0.834\text{ s}$  ارتعاش می کند. مقدار  $\gamma$  وقتی که فشار سنج عدد  $72/3\text{ cm}$  را نشان می دهد چقدر است؟

۲۱-۵ در داخل یک شیشه  $U$  شکل که هر دو انتهای آن باز است جیوه ریخته می شود تا اینکه طول کل جیوه  $h$  شود.

**فصل پنجم**

(الف) اگر سطح جیوه در یک طرف لوله به پایین رانده و سپس رها شود جیوه بادامنه کوچک نوسان می کند ، نشان دهید، با صرف نظر کردن از اصطکاک، دوره تناوب  $\tau_1$  عبارت است از

$$\tau_1 = 2\pi \sqrt{\frac{h}{2g}}$$

(ب) اکنون یک انتها لوله  $L$  شکل را مسدود می کنیم به طوری که طول ستون هوای مجبوس  $L$  می شود ، و مجدداً جیوه را به ارتفاعش وا می داریم . با فرض اینکه اصطکاک قابل صرف نظر کردن باشد و هوا گاز کامل ، و تغییرات حجم بی دررو باشد ، نشان دهید که دوره تناوب  $\tau_1$  در این حال عبارت است از

$$\tau_2 = 2\pi \sqrt{\frac{h}{2g + \gamma h_0 g / L}}$$

که در آن  $h_0$  ارتفاع ستون فشار سنجی است .

$$\gamma = \frac{2L}{h_0} \left( \frac{\tau_1^2}{\tau_2^2} - 1 \right)$$

(ج) نشان دهید

۲۲-۵ ثابت کنید که عبارت مربوط به سرعت موج طولی در یک گاز کامل را می توان به صورت زیر نوشت

$$w = \sqrt{\left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right)_s}$$

۲۳-۵ سرعت موج طولی در آرگون در  $20^\circ\text{C}$  چقدر است ؟

۲۴-۵ یک موج ایستاده با بسامد  $1100 \text{ Hz}$  در ستونی از متان در  $20^\circ\text{C}$  ایجاد گره هایی به فاصله  $20 \text{ cm}$  از یکدیگر می کند ، مقدار  $\gamma$  چقدر است ؟

۲۵-۵ سرعت یک موج طولی در مخلوطی از هلیوم و نئون در  $300 \text{ K}$  برابر با  $758 \text{ m/s}$  است . نسبت گازها در مخلوط چقدر است ؟

### حل مسائل ترمودینامیک

۲۶-۵ وزن اتمی ید ۱۲۷ است . یک موج ایستاده در بخار ید در ۴۰۰ K ایجاد گره هایی می کند که وقتی بسامد ۱۰۰۰ Hz است به فاصله ۶/۷۷ cm از یکدیگر قرار دارند . آیا بخار ید تک اتمی است یا دو اتمی ؟

۲۷-۵ دمای گاز هلیوم یک تداخل سنج صوتی را که داده های شکل (۱۱.۵) کتاب اصلی از آن به دست آمده اند، تعیین کنید .

۲۸-۵ یک لوله شیشه ای باز با قطر داخلی یکنواخت را به شکل L در می آوریم . یک بازوی آن را به داخل مایعی به چگالی  $\rho'$  فرو می بریم و بازوی دیگر به طول L در هوا به صورت افقی باقی می ماند . لوله با سرعت زاویه ای ثابت  $\omega$  حول محور بازوی عمودی می چرخد . ثابت کنید ارتفاعی که مایع در بازوی عمود بالا می رود ،  $y$  ، مساوی است با

$$y = \frac{P_0(1 - e^{-\omega^2 L^2 / 2R\theta})}{g\rho'}$$

که در آن  $P_0$  فشارجو ،  $m$  وزن مولکولی هوا ، و  $g$  شتاب گرانش است .

۲۹-۵ یک مول از یک گاز کامل پارامغناطیسی از قانون کوری ، با ثابت کوری  $C'$  پیروی می کند . فرض کنید که انرژی داخلی  $U$  فقط تابعی از  $\theta$  است ، بطوری که  $dU = C_{V,M} d\theta$  که در آن  $C_{V,M}$  ثابت است .

(الف) نشان دهید که معادله خانواده سطوح بی دررو عبارت است از

$$\frac{C_{V,M}}{R} \ln \theta + \ln V = \frac{\mu_0 M^2}{8\pi R C'_c} + \ln A$$

که برای یکی از سطوح  $A$  ثابت است .

(ب) یکی از این سطوح را برروی نمودار  $\theta V M$  رسم کنید .

۳۰-۵ تعریف سرعت متوسط یک مولکول از یک گاز کامل عبارت است از

$$\langle w \rangle = \frac{1}{N} \int_0^{\infty} w dN_w$$

ثابت کنید تعداد مولکولهایی که در واحد زمان به واحد سطح ظرف برخورد می کنند برابر است با

## فصل پنجم

$$\frac{N < w >}{4V}$$

۳۱-۵ ریشه میانگین مربعی سرعت ،  $w_{rms}$  به صورت  $\sqrt{\langle w^2 \rangle}$  تعريف می شود. نشان دهید

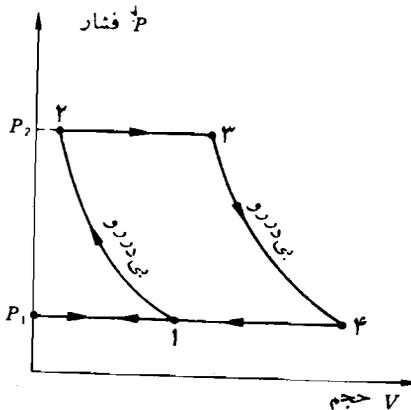
$$w_{rms} = \sqrt{\frac{3k\theta}{m}} \quad (\text{الف})$$

$$w_{rms} = \sqrt{\frac{3}{\gamma}} \quad (\text{ب) سرعت صوت}$$

## فصل ۶

# ماشين، يخچال و قانون اول ترموديناميك

۱-۶ شكل (۱-۶) معروف به نمودار PV ي ساده شده از چرخه ژول براي گاز كامل است. همه فرآيند ها استوارند، و  $C_p$  ثابت است. ثابت كنيد كه بازده گرمائي ماشيني كه اين چرخه را انجام مي دهد عبارت است از

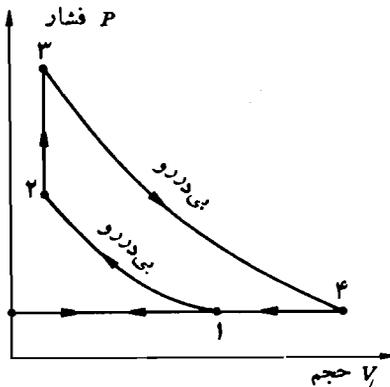


شكل ۱-۶ (چرخه ژول براي گاز كامل)

فصل ششم

$$1 - \left(\frac{P_1}{P_2}\right)^{\gamma-1}/\gamma$$

شکل ۲-۶ (۲-۶) یک نمودار ساده شده PV از چرخه سارجنت برای گاز کامل را نشان می دهد. همه فرایندها ایستوار، و ظرفیتهای گرمایی ثابت اند. ثابت کنید که بازده گرمایی ماشینی که این چرخه را انجام می دهد عبارت است از



شکل ۲-۶ (چرخه سارجنت برای گاز کامل)

$$1 - \gamma \frac{\theta_4 - \theta_1}{\theta_3 - \theta_2}$$

شکل ۳-۶ (۳-۶) یک چرخه ماشینی با گاز کامل را نشان می دهد. با فرض ثابت بودن ظرفیتهای گرمایی، نشان دهید که بازده گرمایی عبارت است از

$$\eta = 1 - r \frac{(V_1/V_2) - 1}{(P_3/P_2) - 1}$$

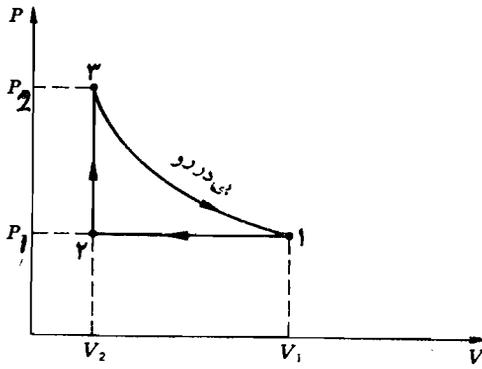
۴-۶ یک ماشین گاز کامل در چرخه ای عمل می کند که نمودار PV ی آن به صورت یک مستطیل است.  $P_1$  و  $P_2$  را بترتیب فشارهای پایین تر و بالاتر، و  $V_1$  و  $V_2$  را بترتیب حجمهای پایینتر و بالاتر فرض کنید.

(الف) کار انجام شده در یک چرخه را حساب کنید.

## حل مسائل ترمودینامیک

- (ب) تعیین کنید کدام قسمتهای چرخه شامل جریان گرما به داخل گاز است، و مقدار گرمایی را که در یک چرخه وارد گاز می شود حساب کنید. (فرض کنید که ظرفیتهای گرمایی ثابت اند.)
- (ج) نشان دهید که بازده ماشین عبارت از:

$$\eta = \frac{\gamma - 1}{\frac{P_2}{P_1} + \frac{V_1}{V_2 - V_1}}$$



شکل ۳-۶

- ۵-۶ یک ظرف شامل  $10^{-3} \text{ m}^3$  گاز هلیوم در دمای  $3 \text{ K}$  و فشار  $10^3 \text{ Pa}$  است. صفر انرژی داخلی هلیوم را در این نقطه اختیار کنید.
- (الف) دما در حجم ثابت به  $300 \text{ K}$  افزایش داده می شود. با فرض اینکه هلیوم مانند یک گاز تک اتمی کامل عمل کند، چه مقدار گرما جذب می شود، و انرژی داخلی هلیوم چقدر است؟ این انرژی را باید گرمای ذخیره شده دانست یا کار ذخیره شده؟
- (ب) اکنون هلیوم به طور بی دررو تا دمای  $3 \text{ K}$  منبسط می شود. کار انجام شده و انرژی داخلی جدید چقدر است؟ آیا گرما، بالعوض به کار تبدیل شده و در نتیجه قانون دوم نقض شده است؟
- (ج) اکنون هلیوم به طور همدما تراکم می یابد و به حجم اولیه اش رسانده می شود. مقادیر گرما و کار در این فرایند چه هستند؟ بازده چرخه چقدر است؟ نمودار آن را در  $PV$  رسم کنید.

## فصل ششم

۶-۶ بازده یک ماشین کامل، که در چرخه هوای دیزل استاندارد عمل می کند، یعنی معادله (۶-۴) را به دست آورید.

۷-۶ (الف) یک گاز کامل در نظر بگیرید که چرخه کامل ماشین استرلینگ را که در شکل ۱.۶ ب نشان داده شده است با «بازمولد» کامل طی می کند. نشان دهید

$$\eta = 1 - \frac{\theta_c}{\theta_H}$$

(ب) اگر این چرخه معکوس شود، ضریب عملکرد را محاسبه کنید.

۸-۶ در نواحی استوایی، آب نزدیک به سطح اقیانوس گرمتر از آبهای عمقی است. آیا ماشینی که بین این دو سطح کار می کند قانون دوم را نقض می کند؟

۹-۶ یک انباره الکتریکی به موتوری که برای بالا کشیدن یک وزنه به کار می رود، متصل است. انباره با گرفتن گرما از هوای خارج در دمای ثابت باقی می ماند. آیا این ناقص قانون دوم است؟ چرا؟

۱۰-۶ بسیاری از جامدات پارامغناطیسی وجود دارند که انرژی داخلی آنها نظیر یک گاز کامل فقط تابعی از دماست. در یک کاهش همدمای میدان مغناطیسی، گرما از یک جسم جذب و کاملاً تبدیل به کار می شود. آیا این ناقص قانون دوم است؟ چرا؟

۱۱-۶ حالت اولیه ۰/۱ مول از یک گاز کامل تک اتمی عبارت است از  $P_0 = 32 \text{ Pa}$  و  $V_0 = 8 \text{ m}^3$  در حالت نهایی  $P_1 = 1 \text{ Pa}$  و  $V_1 = 64 \text{ m}^3$ . فرض کنید که گاز فرایندی را در طول یک خط مستقیم به معادله  $P = aV = b$  که در آن  $a = -31/56$  و  $b = 255/7$  می پیماید. این خط را با رعایت مقیاس یک نمودار PV رسم کنید و مقادیر زیر را حساب کنید.

(الف)  $\theta$ ، که تابعی است از  $V$  در طول این خط.

(ب) مقدار  $V$  که به ازای آن  $\theta$  بیشینه است.

(ج) مقادیر  $\theta_0$ ،  $\theta_{\max}$  و  $\theta_1$ .

(د) گرمای منتقل شده  $Q$  از حجم  $V_0$  به هر حجم دیگر  $V$  در طول خط.

## حل مسائل ترمودینامیک

(ه) مقدار  $P$  و  $V$  که به ازای آنها  $Q$  بیشینه است .

(و) گرمای منتقل شده در طول خط از  $V_0$  به  $V$  ( $Q = Q_{\max}$ )

(ز) گرمای منتقل شده از  $V$  ( $Q = Q_{\max}$ ) به  $V_1$

۶-۱۲ نشان دهید که دو نقطه انتهایی مشخص شده در مسئله ۶-۱۱، روی یک منحنی بی دررو قرار

دارند . چرخه «سعدی کارنو» خوانده می شود ، با پیشروی از 0 تا ۱ در طول خط مسئله ۶-۱۱ و از 1

تا 0 در امتداد منحنی بی دررو ، به دست می آید . نمودار  $PV$ ی این چرخه را با رعایت مقیاس رسم

کنید . مقادیر زیر را محاسبه کنید .

(الف) کار انجام شده بر روی گاز در طول منحنی بی دررو .

(ب) کار خالص انجام شده در چرخه .

(ج) گرمای خالص منتقل شده به گاز .

(د) بازده چرخه .

(ه) بازده چرخه کارنو که بین یک منبع در بیشینه دما و یک منبع در کمینه دما در چرخه عمل میکند .

## فصل ۷

### برگشت پذیری و مقیاس دمای کلوین

۷-۱ مقداری گاز در داخل مجموعه ای مرکب از پیستون و استوانه ای قرار دارد. در هر یک از شرایط زیر (۱) آیا  $dW = -PdV$  ، (۲) فرایند برگشت پذیر است ، ایستاوار است ، یا برگشت ناپذیر است ؟

(الف) هیچ فشار خارجی بر پیستون و هیچ اصطکاکی بین پیستون و دیواره استوانه وجود ندارد .

(ب) هیچ گونه فشار خارجی موجود نیست ، و اصطکاک اندک است .

(ج) پیستون سریعتر از سرعت متوسط مولکولی به بیرون رانده می شود .

(د) اصطکاک طوری تنظیم شده است که گاز می تواند بآرامی انبساط یابد.

(ه) هیچ اصطکاکی موجود نیست ، ولی فشار خارجی طوری تنظیم شده است که گاز می تواند بآرامی منبسط شود .

۷-۲ در ادامه استدلالی که در ابتدای بخش ۸.۷ در مورد یک سیستم با دو متغیر مستقل آمد ، نشان دهید که عبارت مربوط به  $dQ$  ، عامل انتگرال گیری می پذیرد .

$$yzdx + dy + dz$$

۷-۳ عبارت دیفرانسیلی (یا عبارت فاف)

## حل مسائل ترمودینامیک

را در نظر بگیرید. برای اینکه تعیین کنیم آیا عامل انتگرال گیری وجود دارد یا نه، جوابهای ممکن معادلهٔ فاف

$$yzdx + dy + dz = 0 \quad (۱-۷)$$

را بررسی می کنیم. (الف) با فرض ثابت بودن  $x$ ، نشان دهید که معادلهٔ حاصل دارای جوابی به صورت

$$y + z = F(x)$$

است ولی این نمی تواند جواب معادلهٔ (م ۱-۷) باشد.

(ب) با فرض ثابت بودن  $z$ ، نشان دهید که معادلهٔ حاصل دارای جوابی به صورت

$$y = G(z)e^{-zx}$$

است ولی این نمی تواند جواب معادلهٔ (م ۱-۷) باشد.

(ج) آیا دو «مقطع» ( $z = \text{const.}$  و  $x = \text{const.}$ ) ایجاد یک سطح هموار می کنند؟

(د) آیا عامل انتگرال گیری وجود دارد؟

$$ydx + xdy + 2zdz = 0 \quad ۴-۷ \text{ معین کنید که آیا معادلهٔ فاف}$$

دارای جواب هست یا خیر؛ در صورت داشتن جواب، معادلهٔ دسته سطوح مربوطه را به دست آورید.

$$a^2 y^2 z^2 dx + b^2 z^2 x^2 dy + c^2 x^2 y^2 dz \quad ۵-۷ \text{ عبارت فاف}$$

را در نظر بگیرید.

(الف) با بررسی و حدس، یک عامل انتگرال گیری پیدا کنید.

(ب) معادلهٔ دسته سطوحی را که در معادلهٔ فاف، حاصل از مساوی صفر قرار دادن عبارت فوق، صدق می کنند، پیدا کنید.

۶-۷ به کمک عبارت مربوط به  $\hat{\lambda}$ ، که در معادلهٔ (۱۲-۷) آمده است، می توانیم بنویسیم

$$d\hat{Q} = o(t)\hat{f}\left(\hat{\sigma}\right)d\hat{\sigma}$$

ای برای  $dQ$  به دست می دهد که دارای همان شکل معادلهٔ (۱۳-۷) است، مشروط به اینکه

## فصل هفتم

$g(\sigma, \hat{\sigma}) = f(\sigma)$  باشد. منظور از این مسئله پیدا کردن راهی برای اثبات وابستگی تابعی  $g(\sigma, \hat{\sigma})$  به  $\sigma$  است.

$$f = g \frac{\partial \sigma}{\partial \sigma}, \hat{f} = g \frac{\partial \sigma}{\partial \hat{\sigma}} \quad \text{(الف) نشان دهید که}$$

(ب) از نسبت به  $\hat{\sigma}$  مشتق بگیرید و حاصل را مساوی صفر قرار دهید. از  $\hat{f}$  نسبت به  $\sigma$  مشتق بگیرید و حاصل را مساوی صفر قرار دهید.

(ج) دو معادله قسمت (ب) را از یکدیگر کم کنید.

(د) قسمت (ج) را به صورت یک دترمینان بنویسید و نتیجه را تفسیر کنید.

۷-۷ یک چرخه کارنو، مطابق شکل‌های ۷-۸ و ۷-۹، شامل فرایندهای زیر است: یک فرایند بی‌درروی برگشت پذیر از دمای  $T_c$  به دمای بالاتر  $T_H$ ؛ سپس یک فرایند همدمای برگشت پذیر در دمای  $T_H$  که در آن گرمای  $Q_H$  انتقال می‌یابد؛ آنگاه یک فرایند بی‌درروی برگشت پذیر از  $T_H$  به  $T_c$ ؛ و بالاخره یک فرایند برگشت پذیر در دمای  $T_c$  که در آن گرمای  $Q_c$  انتقال پیدا می‌کند. چرخه کارنو را به طور کیفی برای حالت‌های زیر رسم کنید:

(الف) یک گاز کامل بر روی نمودار PV

(ب) یک مایع که در حال تعادل با بخارش قرار دارد بر روی یک نمودار PV

(ج) یک باتری الکتریکی برگشت پذیر که نیروی محرکه آن فقط تابعی از دماست، بر روی یک نمودار  $\epsilon Z$ ، با فرض اینکه منحنی‌های بی‌درروی برگشت پذیر دارای شیب مثبت باشند.

(د) یک ماده پارامغناطیسی که از قانون کوری پیروی می‌کند بر روی یک نمودار HM با این فرض که  $H/T$  عملاً در طی فرایندهای بی‌درروی برگشت پذیر ثابت باشد.

۸-۷ تعریف مقیاس کلوین را در مورد هر چرخه کارنوی دلخواه به کار ببرید و مقادیر زیر را حساب کنید:

(الف) بازده یک ماشین کارنو. (ب) ضریب عمل یک یخچال کارنو.

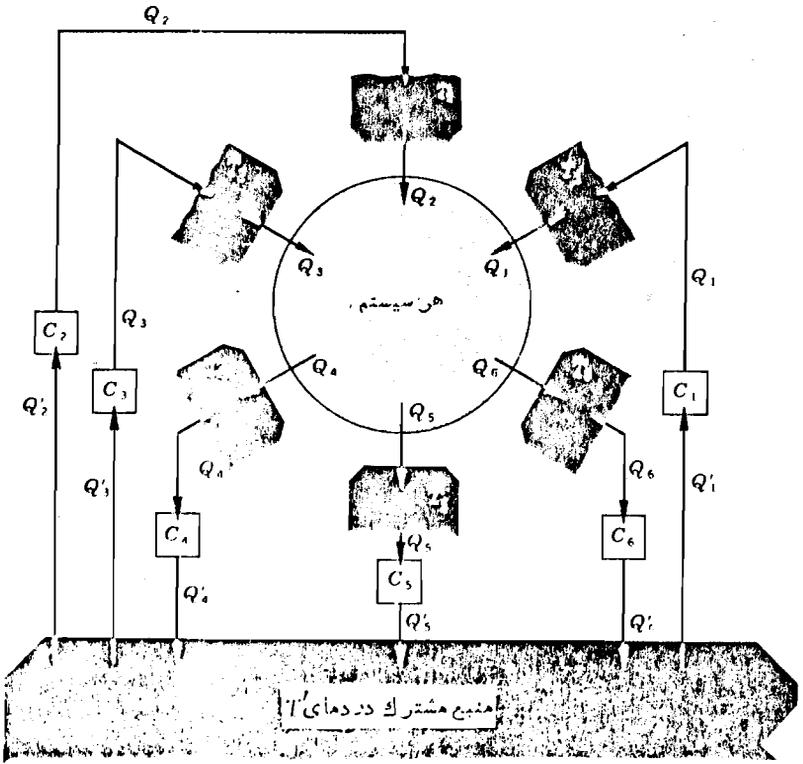
۹-۷ کدام یک از راه‌های زیر برای افزایش بازده یک چرخه کارنو، مؤثرتر است: افزایش  $T_H$  با

ثابت نگهداشتن  $T_c$ ، یا کاهش  $T_c$  با ثابت نگهداشتن  $T_H$ ؟



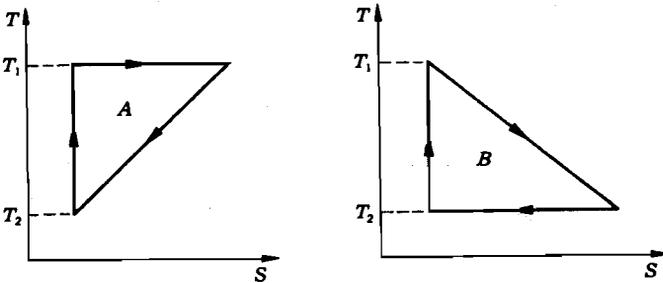


حل مسائل ترمودینامیک



شکل ۸-۱ سیستم یک چرخه برگشت پذیر طی می کند.

۸-۲ (الف) عبارت مربوط به بازده یک ماشین کارنو را مستقیماً از نمودار TS به دست آورید. (ب) بازده چرخه های A و B ی شکل ۸-۲ را با هم مقایسه کنید.



شکل ۸-۲

## فصل هشتم

۳-۸ نمودارهای تقریبی TS را برای چرخه های گاز کامل زیر رسم کنید : چرخه استرلینگ چرخه اتو ، چرخه دیزل ؛ یک مستطیل بر روی نمودار PV ؛ یک « مثلث قائم الزاویه » بر روی نمودار PV که قاعده آن یک منحنی هم فشار، ارتفاع آن یک منحنی هم حجم و « وتر » یک منحنی بی دررو است.

۴-۸ مختصات سیستمی عبارتند از دمای T ، هر تعداد نیروی تعمیم یافته ،  $Y, Y', \dots$  ، تغییر مکانهای تعمیم یافته متناظرشان  $X, X', \dots$  ،

(الف) ثابت کنید

$$\frac{1}{T} = \left( \frac{\partial S}{\partial U} \right)_{X, X', \dots}$$

(ب) عبارت  $1/T$  برای یک سیال به چه صورت است ؟

(ج) این عبارت برای یک گاز پارامغناطیسی چیست ؟

۵-۸ نشان دهید که برای یک گاز کامل با ظرفیتهای گرمایی ثابت :

(الف) انتروپی از رابطه زیر معین می شود

$$S = C_v \ln P + C_p \ln V + \text{const}$$

(ب) ضریب تراکم بی دررو برابر است با

$$k_s = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_S = \frac{1}{\gamma P}$$

(ج) چنانچه یک گاز ، هم کامل و هم پارامغناطیسی باشد و از قانون کوری تبعیت کند نشان دهید که انتروپی آن از رابطه زیر به دست می آید

$$S = C_{V,M} \ln T + nR \ln V - \frac{M^2}{2C'_C} + \text{const.}$$

که در آن  $C_{V,M}$  ظرفیت گرمایی در حجم و آهنربایی ثابت است ، که ثابت فرض می شود و  $C'_C$  ضریب کوری است .

۶-۸ شدت جریانی برابر  $10A$  به مدت یک ثانیه در یک مقاومت  $25 \Omega$  برقرار است ، در حالی که دمای مقاومت در  $27C$  ثابت نگاه داشت می شود :

(الف) تغییر انتروپی مقاومت چقدر است ؟ (ب) تغییر انتروپی جهان چقدر است ؟

## حل مسائل ترمودینامیک

همین جریان به همین مدت در مقاومت مشابهی برقرار می شود، ولی این بار مقاومت از نظر حرارتی عایق بندی شده است و دمای اولیه آن  $27^{\circ}\text{C}$  است. چنانچه جرم مقاومت برابر  $10$  گرم  $\text{KJ/Kg.K}$   $C_p = 0.84$  باشد:

(ج) تغییر انتروپی مقاومت چقدر است؟ (د) تغییر انتروپی جهان چقدر است؟

۷-۸ الف) یک کیلوگرم آب  $273\text{ K}$  را در تماس با یک منبع در  $373\text{ K}$  قرار می دهیم. وقتی دمای آب به  $373\text{ K}$  می رسد تغییر انتروپی آن چقدر است؟ تغییر انتروپی منبع چقدر است؟ تغییر انتروپی جهانی چقدر است؟

ب) چنانچه دمای آب را با دادن گرما از  $273$  به  $373\text{ K}$  برسانیم، به این ترتیب که ابتدا آن را با منبعی در  $323\text{ K}$  و سپس با منبعی در  $373\text{ K}$  در تماس قرار بدهیم، تغییر انتروپی جهان چقدر می شود؟  
 ج) توضیح دهید که چگونه می توان دمای آب را بدون تغییر در انتروپی جهان از  $273$  به  $373\text{ K}$  رسانید.

۸-۸ جسمی با ظرفیت گرمایی ثابت  $C_p$  و دمای  $T_i$  با یک منبع در دمای بالاتر  $T_f$  تماس پیدا می کند. در مدت زمانی که طول می کشد تا جسم با منبع به تعادل برسد فشار ثابت می ماند. نشان دهید که تغییر انتروپی جهان برابر است با

$$C_p[x - \ln(1+x)]$$

که در آن  $x = -(T_f - T_i)/T_f$ ، ثابت کنید که این تغییر انتروپی مثبت است.

۹-۸ طبق قانون دبی، ظرفیت گرمایی مولی در حجم ثابت برای یک الماس به طریق زیر با دما تغییر می کند

$$C_V = 3R \frac{4\pi^4}{5} \left(\frac{T}{\Theta}\right)^3$$

تغییر انتروپی یک قطعه الماس به جرم  $1/2\text{ g}$  وقتی آن را در حجم ثابت از دمای  $10\text{ K}$  تا دمای  $350\text{ K}$  می کنیم، بر حسب  $R$  چقدر است؟ وزن اتمی کربن  $12$ ، و  $\Theta$  برابر با  $2230\text{ K}$  است.

۱۰-۸ تغییر انتروپی جهان را در نتیجه هر یک از فرایندهای زیر محاسبه کنید:

## فصل هشتم

(الف) یک قطعه مس به جرم  $0.4 \text{ Kg}$  با ظرفیت گرمایی کل  $150 \text{ J/K}$  در فشار ثابت، و با دمای  $10.0^\circ \text{C}$  به دریاچه ای با دمای  $10.0^\circ \text{C}$  انداخته می شود.

(ب) همین قطعه مس، در دمای  $10.0^\circ \text{C}$  از ارتفاع  $100 \text{ m}$  به داخل دریاچه انداخته میشود.

(ج) دو قطعه از این مس در دمای  $100^\circ \text{C}$  و  $0^\circ \text{C}$  به هم متصل می شوند.

۸-۱۱ تغییر انتروپی جهان در نتیجه هر یک از فرایندهای زیر چقدر است؟

(الف) یک خازن با ظرفیت  $1 \mu\text{F}$  به یک باتری  $100$  ولتی بر گشت پذیر وقع در دمای  $0^\circ \text{C}$  متصل می

شود. (ب) همین خازن، پس از باردار شدن تا  $100 \text{ V}$ ، در مقاومتی که در  $0^\circ \text{C}$  نگه داشته شده است تخلیه می شود.

۸-۱۲  $36$  گرم آب در دمای  $20^\circ \text{C}$ ، در فشار ثابت اتمسفری به بخار  $25^\circ \text{C}$  تبدیل می شود. با فرض

اینکه ظرفیت گرمایی بر گرم آب (در حالت مایع) عملاً در  $4/2 \text{ J/g.K}$  ثابت بماند و گرمای بتخیر در  $100^\circ \text{C}$  برابر  $2260 \text{ J/g}$  باشد، با به کار بردن جدول  $205$ ، تغییر انتروپی سیستم را حساب کنید.

۸-۱۳  $10$  گرم آب  $20^\circ \text{C}$  در فشار ثابت اتمسفری به یخ  $10^\circ \text{C}$  تبدیل می شود با فرض اینکه ظرفیت

گرمایی بر گرم آب (در حالت مایع) عملاً در  $4/2 \text{ J/g.K}$  ثابت بماند، و ظرفیت گرمایی بر گرم یخ نصف این مقدار باشد و گرمای ذوب یخ  $0^\circ \text{C}$  برابر  $335 \text{ J/g}$  باشد، تغییر انتروپی کل سیستم را محاسبه کنید.

۸-۱۴ در یک استوانه که عایق بندی حرارتی شده و دو سر آن بسته است، یک پیستون بدون

اصطکاک و رسانای گرما قرار دارد که استوانه را به دو بخش تقسیم می کند. ابتدا، پیستون در مرکز

قرار دارد،  $1 \text{ m}^3$  هوا با دمای  $300 \text{ K}$  و فشار  $2 \times 10^5 \text{ Pa}$  در یک طرف و  $1 \text{ m}^3$  هوا با دمای  $300 \text{ K}$

و فشار  $1 \times 10^5 \text{ Pa}$  در طرف دیگر آن، قرار دارد. پیستون را رها می کنیم تا از نظر فشار و دما در

وضعیت جدیدی به تعادل برسد. فشار و دمای نهایی و افزایش کل انتروپی را محاسبه کنید. چه

فرایند برگشت نا پذیری اتفاق افتاده است؟

## حل مسائل ترمودینامیک

۸-۱۵ پیستونی که دو انتهای آن بسته ، و دارای دیواره های بی دررو است ، توسط پیستون بی درروی متحرک بدون اصطکاک به دو بخش تقسیم می شود . در آغاز فشار ، حجم و دما در دو طرف پیستون یکسان و برابر  $(P_0, V_0, T_0)$  هستند . گاز کامل است ،  $C_v$  مستقل از  $T$  است و  $\gamma=1.5$  به وسیله یک پیچک گرمکن که در گاز طرف چپ قرار دارد بآرامی به گاز گرما می دهیم تا فشار آن به  $P_0/8$  برسد . بر حسب  $T_0, V_0, nR$  حساب کنید :

(الف) حجم نهایی بخش سمت راست چقدر است ؟

(ب) دمای نهایی بخش سمت راست چقدر است ؟

(ج) دمای نهایی بخش سمت چپ چقدر است ؟

(د) چقدر گرما باید به گاز سمت چپ داد ؟ (از گرمکن صرف نظر کنید)

(ه) چقدر کار بر روی گاز سمت راست انجام می گیرد ؟

(و) تغییر انتروپی گاز سمت راست چقدر است ؟

(ز) تغییر انتروپی گاز سمت چپ چقدر است ؟

(ح) تغییر انتروپی جهان چقدر است ؟

۸-۱۶ طبق معادله (۸-۵) انتروپی  $n$  مول گاز کامل با ظرفیت گرمایی ثابت  $C_v$  در یک دمای  $T$  و حجم  $V$  برابر است با

$$S = C_v \ln T + nR \ln V + S_0$$

جعبه ای را در نظر بگیرید که توسط یک دیواره به دو قسمت مساوی ، هر یک به حجم  $V$  ، تقسیم شده است ، هر محفظه شامل یک مول از گاز واحدی در دما و فشار یکسان است .

(الف) انتروپی هر دو قسمت گاز را در حالی که دیواره در محل خود قرار دارد محاسبه کنید .

(ب) انتروپی کل سیستم را بعد از برداشتن دیواره محاسبه کنید .

(ج) آیا هیچ فرایندی رخ داده است ؟ اگر چنین است ، آیا این فرایند برگشت پذیر بوده است یا برگشت ناپذیر ؟ (د) آیا هیچ تغییری در انتروپی رخ داده است ؟ در صورت منفی بودن جواب ، علت آن چیست ؟

**فصل هشتم**

۱۷-۸ مقدار آب به جرم  $m$  و دمای  $T_1$  با همان مقدار آب در دمای  $T_2$  به طور هم فشار و بی دردی مخلوط می شود. نشان دهید که تغییر انتروپی جهان عبارت است

$$2mc_p \ln \frac{(T_1 + T_2)/2}{\sqrt{T_1 T_2}}$$

و با رسم نیم دایره ای به قطر  $T_1 + T_2$  ثابت کنید که این تغییر انتروپی مثبت است.

۱۸-۸ طبق معادله (۸-۹)، تغییر انتروپی یک جسم جامد که فرایندی هم فشار را در فشار  $P$  از یک حالت استاندارد ( $T = 0, S = S_0$ ) تا حالت دیگر ( $T$  و  $S$ ) طی می کند برابر است با

$$S = S_0 + \int_0^T \frac{C_p}{T} dT$$

آیا می توان به نتایجی درباره رفتار  $C_p$  ی یک جسم جامد وقتی که دما به سمت صفر مطلق میل می کند، دست یافت؟ امکانات زیر را بررسی کنید:

(الف)  $C_p$  ثابت می ماند. (ب)  $C_p$  متناسب با عکس  $T$ ، متناسب با عکس  $T^2$  و غیره تغییر می کند.

(ج)  $C_p$  متناسب با  $T$ ، متناسب با  $T^2$ ، و غیره تغییر می کند.

اگر هنگامی که  $T$  به سمت صفر میل می کند،  $S$  به سمت بینهایت میل نکند چه نتیجه ای درباره رفتار  $C_p$  در دماهای پایین می توانید بگیری؟

۱۹-۸ با به کار بردن اصل انتروپی که در معادله (۸-۱۲) آورده شده است

(الف) قانون دوم به بیان کلین - پلات را ثابت کنید. (ب) قانون دوم به بیان کلاؤسیون را ثابت کنید

۲۰-۸ جسمی با جرم محدود ابتدا در دمای  $T_1$ ، که بیش از دمای  $T_2$  ی یک منبع است، قرار دارد. فرض کنید یک ماشین در چرخه ای بین جسم عمل می کند تا دمای جسم از  $T_1$  به  $T_2$  کاهش یابد، و به این ترتیب به اندازه  $Q$  از منبع گرما بگیرد. اگر ماشین، کاری برابر  $W$  انجام دهد، گرمای  $Q - W$  را به منبع واقع در دمای  $T_2$  پس می دهد. با به کار بردن اصل انتروپی، ثابت کنید بیشینه کاری که می توان به دست آورده برابر است با

$$W(\max) = Q - T_2(S_1 - S_2)$$

که در آن  $S_1 - S_2$  کاهش انتروپی جسم است.

### حل مسائل ترمودینامیک

۸-۲۱ دو جسم مشابه با ظرفیت گرمایی ثابت که دماهای آنها به ترتیب عبارت از  $T_1$  و  $T_2$  است به عنوان منابعی یک ماشین حرارتی به کار می روند. چنانچه این دو جسم در فشار ثابت باقی بمانند و تغییر فاز ندهند، نشان دهید که مقدار کار قابل حصول برابر است با:

$$W = C_p(T_1 + T_2 - 2T_f)$$

که در آن  $T_f$  دمای نهایی هر دو جسم است. نشان دهید که وقتی  $W$  بیشینه است، داریم

$$T_f = \sqrt{T_1 T_2}$$

۸-۲۲ دو جسم مشابه با ظرفیت گرمایی ثابت ابتدا در دمای یکسان  $T_i$  قرار دارند. یخچالی بین این دو جسم کار می کند تا یکی از آنها خنک شود و دمایش به  $T_f$  برسد. چنانچه این دو جسم در فشار ثابت باقی بمانند و تغییر فاز ندهند، نشان دهید کمینه کار لازم برای انجام این عمل برابر است با

$$W(\min) = C_p \left( \frac{T_i^2}{T_f} + T_2 - 2T_i \right)$$

۸-۲۳ یک چرخه گاز کامل که از سوی آروت از کلمبیای بریتانیا، در کانادا، پیشنهاد شد در شکل (۸-۳) نمایش داده شده است. در این شکل، دو منحنی همدمای که توسط یک منحنی بی دررو قطع شده اند، برای یک مول از یک گاز تک اتمی بر روی یک نمودار  $PV$  نشان داده شده است. گاز از  $A$ ، نقطه فوقانی شروع می کند و به طور همدمای در  $600 \text{ K}$  تا حالت خاص  $B$  انبساط می یابد. بعد، در تماس با یک منبع سرد در  $300 \text{ K}$  قرار می گیرد و تا حالت  $C$  به طور هم حجم خنک می شود. سپس یک انبساط همدمای دیگر از  $C$  تا نقطه تحتانی  $D$  انجام می گیرد. باقی مانده چرخه صفر توسط یک تراکم بی دررو از  $D$  به  $A$  تکمیل می شود. منحنی هم حجم  $BC$  برای این انتخاب شده است که شرط صفر بودن کار خالص در چرخه را برقرار کند.

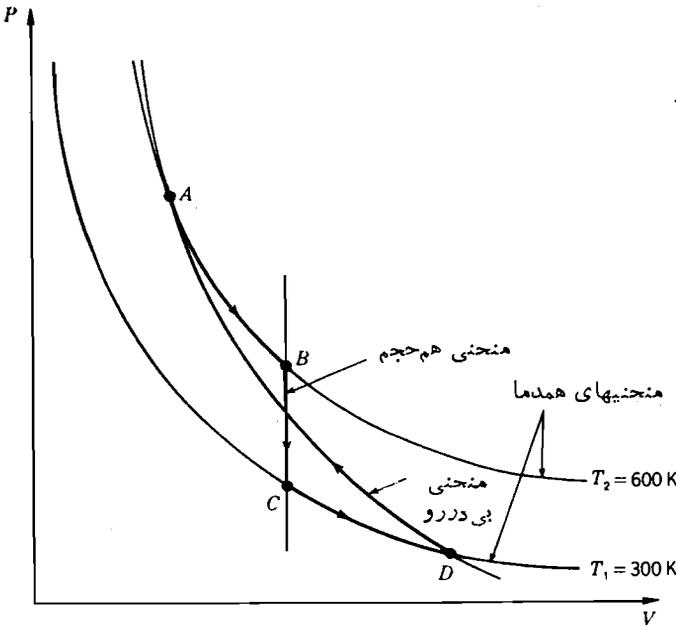
(الف)  $W_{DA}$  را محاسبه کنید. (ب)  $Q_{EC}$  را محاسبه کنید.

(ج) تغییر انتروپی خالص گاز (نه منبعها) را محاسبه کنید و رابطه زیر را به دست آورید.

$$\frac{Q_{AB}}{600\text{K}} + \frac{Q_{CD}}{300\text{K}} = 8/64 \frac{J}{\text{mol.K}}$$

(د)  $W_{AB}$  را محاسبه کنید. (ه)  $W_{CD}$  را محاسبه کنید. (ز) نمودار  $TS$  را رسم کنید.

فصل هشتم



شکل ۸-۳ چرخه صف آروت برای یک مول از یک گاز کامل تک اتمی

۸-۲۴ یک جریان گرمایی و یک جریان الکتریکی هر دو به طور همزمان در سیمی به سبب اختلاف دما  $\Delta T$  و اختلاف پتانسیل  $\Delta$  برقرار می شود ، ثابت کنید :

$$\left(\frac{\partial I_s}{\partial \Delta}\right)_{\Delta T} = \left(\frac{\partial I}{\partial \Delta T}\right)_{\Delta} \quad \text{(الف)}$$

(ب)  $L_{11} = KA / \Delta_x$  ، که در آن  $K$  ضریب رسانایی گرمایی و  $A$  و  $\Delta_x$  بترتیب سطح مقطع و طول سیم هستند .  
 (ج)  $L_{22} = T / R'$  ، که در آن  $R'$  مقاومت الکتریکی سیم است .

۸-۲۵ نشان دهید که ، در مورد جریانهای جفت شده برگشت ناپذیر گرما و الکتریسته داریم

$$T^2 \frac{dS}{d\tau} = L_{11}(\Delta T)^2 + (L_{12} + L_{21})\Delta T \Delta + L_{12}(\Delta)^2 \quad \text{(الف)}$$

$$\frac{\partial}{\partial \Delta E} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta T} = 2I_s, \quad \frac{\partial}{\partial \Delta T} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta E} = 2I_s \quad \text{(ب)}$$

(ج) نشان دهید که با  $\Delta T$  ی ثابت ، حالت تعادلی که با  $I = 0$  حاصل می شود با حداقل سرعت تولید انترپپی همراه است .

## حل مسائل ترمودینامیک

(د) نشان دهید که با ثابت ماندن  $\Delta E$  ، حالت تعادلی که با  $I_s = 0$  حاصل می شود ، با حداقل سرعت تولید انترپی همراه است .

۸-۲۶ سه جسم محدود یکسان با ظرفیت گرمایی ثابت در دماهای  $300\text{K}$ ،  $200\text{K}$  و  $100\text{K}$  قرار دارند. چنانچه هیچ گونه کار یا گرمایی از خارج تأمین نشود ، بالاترین دمایی که هر یک از اجسام می تواند بر اثر کار ماشینها یا یخچالهای حرارتی به آن برسد چیست ؟

## فصل ۹

### مواد خالص

۹-۱ نشان دهید که، برای یک گاز کامل

$$F = \int C_V dT - T \int \frac{C_V}{T} dT - nRT \ln V - \text{const.} T + \text{const.} \quad (\text{الف})$$

$$G = \int C_P dT - T \int \frac{C_P}{T} dT - nRT \ln P - \text{const.} T + \text{const.} \quad (\text{ب})$$

(ج) معادلات بالا را برای یک مول از یک گاز کامل تک اتمی به کار برید.

۹-۲ (الف) با تعریف تابع ماسیو،  $F_M$ ، با معادله زیر نشان دهید.

$$F_M = -\frac{U}{T} + S$$

$$dF_M = \frac{U}{T^2} dT + \frac{P}{T} dV$$

$$F_P = -\frac{H}{T} + S$$

(ب) با تعریف تابع پلانک،  $F_P$ ، با معادله

$$dF_P = \frac{H}{T^2} dT + \frac{V}{T} dP$$

نشان دهید که

حل مسائل ترمودینامیک

۳-۹ از این امر که  $dV/V$  یک دیفرانسیل کامل است، رابطه زیر را به دست آورید

$$\left(\frac{\partial \beta}{\partial P}\right)_T = -\left(\frac{\partial k}{\partial T}\right)_P$$

۴-۹ معادلات زیر را به دست آورید

$$U = F - T\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_V = -T^2\left(\frac{\partial F/T}{\partial T}\right)_V \quad (\text{الف})$$

$$C_V = -T\left(\frac{\partial^2 F}{\partial T^2}\right)_V \quad (\text{ب})$$

$$H = G - T\left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_P = -T^2\left(\frac{\partial G/T}{\partial T}\right)_P \quad (\text{ج})^* \text{ (معادله گیبس - هلمهولتز)}$$

$$C_P = -T\left(\frac{\partial^2 G}{\partial T^2}\right)_P \quad (\text{د})$$

$$TdS = C_V\left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_V dP + C_P\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_P dV \quad \text{۵-۹ سومین معادله TdS، یعنی}$$

را به دست آورید و نشان دهید که سه معادله TdS را می توان به صورت زیر نوشت

$$TdS = C_V dT + \frac{\beta T}{k} dV \quad (\text{الف})$$

$$TdS = C_P dT - V\beta T dP \quad (\text{ب})$$

$$TdS = \frac{C_V k}{\beta} dP + \frac{C_P}{\beta V} dV \quad (\text{ج})$$

۶-۹ فشار بر روی ۵۰۰ g مس در ۱۰۰ K به طور برگشت پذیر و همدا از صفر تا ۵۰۰ atm افزایش

داده می شود. (فرض کنید که چگالی  $\rho = 8930 \text{ kg/m}^3$ ، ضریب انبساط حجمی  $\beta = 31/5 \times 10^{-6} \text{ K}^{-1}$

، ضریب تراکم همدا  $K = 7/21 \times 10^{-12} \text{ Pa}^{-1}$  و ظرفیت گرمایی  $C_P = 0/254 \text{ K}$  ثابت می مانند).

(الف) در حین تراکم چه مقدار گرما منتقل شده است؟ (ب) در حین تراکم چه مقدار کار صورت

گرفته است؟ (ج) تغییر انرژی داخلی را تعیین کنید. (د) چنانچه مس تحت تراکم بی در روی برگشت

پذیری قرار گرفته بود افزایش دما چقدر می شد؟

۷-۹ فشار بر روی ۰/۲ kg آب در ۵°C به طور برگشت پذیر و همدا از ۱ تا  $3 \times 10^8 \text{ Pa}$

افزایش داده می شود (مقادیر عددی در جدول ۳-۹ درج شده اند).

## فصل نهم

الف) چه مقدار گرما منتقل می شود؟ (ب) چه مقدار کار صورت می گیرد؟ (ج) تغییر انرژی داخلی را محاسبه کنید.

۸-۹ فشار بر روی یک گرم آب به طور برگشت پذیر و بی دررو و از صفر تا  $10^6 \text{ Pa}$  افزایش می یابد. تغییر دما را، وقتی دمای اولیه سه مقدار مختلف زیر را داراست، محاسبه کنید.

$C_p$ , KJ/kg . K	$\beta$ , $10^{-3} \text{K}^{-1}$	حجم ویژه $v$ , $10^{-3} \text{m}^3/\text{kg}$	دما، $0^\circ\text{C}$
4/22	-68	1	0
4/2	+16	1	5
4/18	+458	1/012	50

۹-۹ گازی با  $C_v$  ثابت، از معادله  $P(v-b)=RT$  پیروی می کند، که در آن  $b$  ثابت است. نشان دهید که الف)  $u$  فقط تابعی از  $T$  است. (ب)  $\gamma$  مقداری است ثابت. (ج) رابطه ای که در حین یک فرایند بی دررو برقرار است، عبارت است از

$$P(v-b)^\gamma = \text{const.}$$

۱۰-۹ نشان دهید برای گازی که از معادله وان دروالس  $(P + a/v^2)(v-b) = RT$  پیروی می کند و  $C_v$  آن فقط تابعی از  $T$  است، معادله یک فرایند بی دررو عبارت است از

$$T(v-b)^{R/C_v} = \text{const.}$$

۱۱-۹ الف) با به کار بردن بسط ویریا

$$P_i = RT \left( 1 + \frac{B}{v} + \frac{C}{v^2} + \dots \right)$$

$(\partial u / \partial v)_T$  و حد آن را وقتی  $v \rightarrow \infty$  محاسبه کنید.

ب) با به کار بردن همین بسط،  $(\partial P / \partial v)_T$  و حد آن را وقتی  $v \rightarrow \infty$  محاسبه کنید. (ج) با به کار

گرفتن الف) و ب)،  $(\partial u / \partial P)_T$  و حد آن را وقتی  $v \rightarrow \infty$  حساب کنید. (جواب را با نتایج روسینی و

فراندرسن که در بخش ۵-۲ آمده اند مقایسه کنید) (د) با به کار بردن بسط ویریا



## فصل نهم

$C_p,$ KJ/kmol . K	$k,$ $10^{-2} \text{ Pa}^{-1}$	$\beta,$ $10^{-2} \text{ K}^{-1}$	$\rho,$ kmol/m <sup>3</sup>	T, K
36/6	0/43	1/33	6/5	25
37/6	0/50	1/46	59/9	27
39/2	0/62	1/63	58/1	29
41/2	0/79	1/84	56/2	31
43/9	1/03	2/12	54	33
47/7	1/40	2/52	51/7	35
53	2/04	3/14	49/1	37
62	3/4	4/24	46/1	39
82	6/9	6/8	42/3	41
100	11	10	40	42
160	26	18	36/8	43

۹-۱۶ معادلات زیر را به دست آورید:

$$C_V = -T \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_V \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_S \quad (\text{الف})$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_S = - \frac{C_V \cdot k}{\beta T} \quad (\text{ب})$$

$$\frac{(\partial V / \partial T)_S}{(\partial V / \partial T)_S} = \frac{1}{1 - \gamma} \quad (\text{ج})$$

۹-۱۷ معادلات زیر را به دست آورید:

$$C_P = T \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_S \quad (\text{الف})$$

$$\left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_S = \frac{C_P}{V \beta T} \quad (\text{ب})$$

$$\frac{(\partial P / \partial T)_S}{(\partial P / \partial T)_V} = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \quad (\text{ج})$$

## حل مسائل ترمودینامیک

۹-۱۸ (الف) میزان یک بسط آزاد ژول، به وسیله ضریب ژول  $\eta = (\partial T / \partial V)_U$  بیان می شود. نشان

دهید

$$\eta = -\frac{1}{C_V} \left( \frac{\beta T}{k} - P \right)$$

(ب) میزان یک انبساط ژول-کلوین (فرایند خفانشی)، به وسیله ضریب ژول-کلوین  $\mu = (\partial T / \partial P)_U$  بیان می شود. نشان دهید

$$\mu = \frac{V}{C_P} (\beta T - 1)$$

## فصل ۱۱

# مکانیک آماری

(ارزش ثابتها:  $h = 6.63 \times 10^{-34}$  J.S و  $k = 1.38 \times 10^{-23}$  J/K)

۱-۱۱ یک اتم جیوه در جعبه ای مکعبی شکل به یال ۱ متر حرکت می کند. انرژی جنبشی آن برابر انرژی جنبشی متوسط یک مولکول گاز کامل در  $1000$  K است. چنانچه اعداد کوانتومی  $n_x$ ،  $n_y$  و  $n_z$  همگی برابر  $n$  باشند،  $n$  را محاسبه کنید.

۲-۱۱ نشان دهید که وقتی  $N$  اتم گاز کامل به تعادل می رسند، داریم

$$\frac{g_i}{N_i} = \frac{Z}{N} e^{\varepsilon_i / kT} \quad \text{و} \quad \frac{Z}{N} = \frac{(kT)^{5/2}}{P} \left( \frac{2\pi m}{h^2} \right)^{3/2}$$

به ازای  $\varepsilon_i = 3/2 kT$ ،  $T = 300$  K،  $P = 10^5$  Pa و  $m = 10^{-26}$  kg را محاسبه کنید.

۳-۱۱ تابع  $f$  را که با رابطه زیر تعریف می شود در نظر بگیرید

$$f(\Omega_A \Omega_B) = f(\Omega_A) + f(\Omega_B)$$

ابتدا نسبت به  $\Omega_B$ ، و سپس نسبت به  $\Omega_A$  مشتق جزئی بگیرید. دو بار انتگرال بگیرید و نشان دهید که

$$f(\Omega) = \text{const.} \ln \Omega + \text{const.}$$

## فصل یازدهم

۴-۱۱ اگر  $N$  ذره تمیزپذیر داشته باشیم، تعداد راههایی ( $\Omega$ ) که با آن می توان به حالت ماکروسکوپیکی که در آن  $N_1$  ذره در  $g_1$  حالت کوانتومی با انرژی  $\epsilon_1$ ،  $N_2$  ذره در  $g_2$  حالت کوانتومی با انرژی  $\epsilon_2$  و غیره هستند رسید، وقتی  $g_i \gg N_i$  باشد، با رابطه زیر تعیین می شود.

$$\Omega = N! \frac{g_1^{N_1} g_2^{N_2} \dots}{N_1! N_2! \dots}$$

(الف) با به کار بردن تقریب استرلینگ،  $\ln \Omega$  را محاسبه کنید.

(ب)  $\ln \Omega$  را با قید  $\sum N_i = N = const.$  و  $\sum N_i \epsilon_i = U = const.$  بیشینه کنید، و توضیح دهید که چرا باید  $U$  و  $P$  همانند  $U$  و  $P$  ی ذرات تمیزناپذیر باشند ولی  $S$  باید متفاوت باشد.

۵-۱۱  $N$  ذره تمیزناپذیر، مستقل گونه داریم که قادرند در ترازهای انرژی  $\epsilon_1, \epsilon_2, \dots$  با واگنیهای  $g_1, g_2, \dots$  قرار گیرند. فرض کنید که در هر حالت ماکروسکوپیکی که  $N_1$  ذره در تراز انرژی  $\epsilon_1, N_2$  ذره در تراز انرژی  $\epsilon_2$ ، و غیره قرار دارند، احتمال ترمودینامیکی با عبارت بوز-اینشتین

$$\Omega_{BE} = \frac{(g_1 + N_1)! (g_2 + N_2) \dots}{g_1! N_1! g_2! N_2! \dots}$$

تعیین می شود. با به کار بردن تقریب استرلینگ و روش لاگرانژ،  $\ln \Omega_{BE}$  را تحت قیود  $\sum N_i = N = const.$  و  $\sum N_i \epsilon_i = U = const.$  بیشینه کنید، و نشان دهید که

$$N_i = \frac{g_i}{Ae^{-\beta \epsilon_i} - 1}$$

۶-۱۱ همان سیستم مسأله ۵-۱۱ را با این تفاوت که این بار احتمال ترمودینامیکی با عبارت فرمی-دیراک

$$\Omega_{FD} = \frac{g_1! g_2! \dots}{N_1! (g_1 - N_1)! N_2! (g_2 - N_2)! \dots}$$

تعیین می شود، در نظر بگیرید. با به کار بردن تقریب استرلینگ و روش لاگرانژ،  $\ln \Omega_{FD}$  را تحت قیود  $\sum N_i = N = const.$  و  $\sum N_i \epsilon_i = U = const.$  بیشینه کنید و نشان دهید که

$$N_i = \frac{g_i}{Ae^{-\beta \epsilon_i} + 1}$$

## حل مسائل ترموديناميك

۱۱-۷ يك سيستم گازی متشكل از  $N_A$  مولكول دو اتمی تميزناپذير با برهم كنش ضعيف داريم (الف) هر مولكول می تواند با بسامد يكسان  $\nu$  ولی با انرژی  $\epsilon_i$

$$\epsilon_i = \left(\frac{1}{2} + i\right)h\nu \quad (i = 0, 1, 2, \dots)$$

ارتعاش كند. نشان دهيد كه تابع افزاز ارتعاشی  $Z_\nu$  برابر است با

$$Z_\nu = \frac{e^{-h\nu/2kT}}{1 - e^{-h\nu/kT}}$$

(ب) هر مولكول می تواند بچرخد، و تابع افزاز چرخشی  $Z_\nu$  همان شكل تابع افزاز انتقالی را دارد، با اين تفاوت كه حجم  $V$  را با زاويه فضایی كل  $4\pi$ ، جرم را با گشتاور لخت  $I$ ، و نمای  $3/2$  را (كه مربوط به سه درجه آزادی انتقالی است) با  $2/2$  جايگزين می كنيم، زیرا فقط دو درجه آزادی وجود دارد. تابع افزاز چرخشی را بنويسيد.

(ج) با به حساب آوردن انتقال، ارتعاش و چرخش، تابع هلمولتز را محاسبه كنيد.

(د) فشار را محاسبه كنيد. (ه) انرژی را محاسبه كنيد. (و) ظرفيت گرمائی مولی در حجم ثابت را محاسبه كنيد.

۱۱-۸ با تعريف تندی متوسط  $\langle w \rangle$  با عبارت زیر نشان دهيد كه:

$$\langle w \rangle = \frac{1}{N} \int_0^\infty w dN_w$$

$$\langle w \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

۱۱-۹ (الف) در شكل (۱۱-۵)،  $W_m$  را مقدار  $w$  وقتی  $dN_w/dw$  بیشینه است فرض كنيد.  $W_m$  را

محاسبه كنيد. (ب) يك متغير جديد  $x = w/W_m$  انتخاب كنيد و  $dN_x/dx$  را محاسبه كنيد. بیشینه  $dN_x/dx$  را محاسبه كنيد.

۱۱-۱۰ (الف)  $\langle 1/w \rangle$  را محاسبه و آن را با  $\langle w \rangle$  مقايسه كنيد.

(ب) نشان دهيد كه تعداد مولكولهایی كه در واحد زمان به واحد سطح يك ديواره برخورد می كند برابر است با

## فصل یازدهم

$$\frac{P}{\sqrt{2\pi mkT}}$$

۱۱-۱۱ پهن شدگی دوپلر یک خط طیفی، با ریشه میانگین مربعی (rms) تندی اتمها در منبع نور افزایش می یابد. کدام یک از لامپهای زیر خط طیفی باریکتری تولید می کند:  
 یک لامپ جیون ۱۹۸ در ۳۰۰ K یا یک لامپ کریپتون ۸۶ در ۷۷ K ؟

۱۱-۱۲ در چه دمائی انرژی متوسط انتقالی یک مولکول با انرژی متوسط انتقالی یک یون تک بار با همان جرم که از حالت سکون تحت اختلاف پتانسیل (الف) یک ولت، (ب) ۱۰۰۰ ولت، (ج) ۱۰۰۰۰۰۰ ولت، شتاب می گیرد، برابر است؟ (از اثرهای نسبیتی صرفنظر کنید).

۱۱-۱۳ کوره ای حاوی بخار کادمیوم در فشار ۲/۲۸ پاسکال و دمای K ۵۵۰ می باشد. در یک دیواره کوره شکافی به طول  $10^{-2}$  m و پهنای  $10^{-5}$  m وجود دارد. در طرف دیگر دیواره تا حد بالایی خلاء است. اگر همه اتمهایی که به شکاف می رسند از آن عبور کنند، شدت جریان باریکه اتمی چقدر است؟

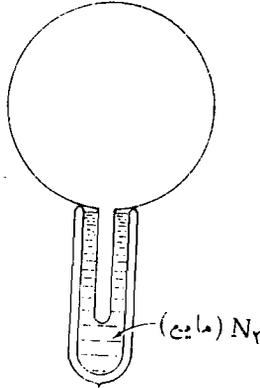
۱۱-۱۴ ظرفی به حجم V حاوی گازی است که دمای آن ثابت نگاه داشته شده است. گاز به آرامی از سوراخ کوچکی به سطح A به خارج نشست می کند. فشار خارج به قدری پائین است که هیچ مولکولی به داخل ظرف نشست نمی کند. ثابت کنید که فشار P در هر زمان  $\tau$  با رابطه

$$P = P_0 e^{-k'\tau}$$

تعیین می شود، که  $P_0$  فشار اولیه است.  $k'$  را برحسب V ، A و  $\langle w \rangle$  محاسبه کنید. (فرض کنید که همه مولکولهایی که به سوراخ می رسند از آن عبور می کنند)

۱۱-۱۵ یک حباب شیشه ای کروی به شعاع ۰/۱ m در دمای K ۳۰۰ نگاه داشته می شود و فقط زائده ای از آن به سطح مقطع  $10^{-4}$  m در ازت مایع فرو برده شده است، شکل ۱۱-۱. حباب در آغاز حاوی بخار آب با فشار Pa ۱۳/۳ است.

• حل مسائل ترمودینامیک



شکل ۱-۱۱

فرض کنید که هر مولکول آب که وارد زائده می شود روی جدار آن به مایع تبدیل می شود و همانجا می ماند، مدت زمان لازم برای اینکه فشار کاهش یابد و به  $1/33 \times 10^{-2} \text{ Pa}$  را برسد را پیدا کنید.

۱۱-۱۶ در قسمتی از یک ظرف سربسته که سوراخی به مساحت  $10^{-2} \text{ m}^2$  در بالای آن قرار دارد، مقداری جیوه ریخته شده است. این ظرف را در محفظه ای که به طور پیوسته تخلیه می شود در دمای ثابت  $5^\circ\text{C}$  قرار می دهند. بعد از ۳۰ روز معلوم می شود که  $2/4 \times 10^{-5} \text{ kg}$  جیوه فرار کرده است. فشار بخار جیوه در  $5^\circ\text{C}$  چقدر است؟

# حل مسائل حرارت و ترمودینامیک



# فصل اول : دما

### حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۱- تابعی که حالت نهایی سیستم های A و C را که در دمای مشترک به تعادل رسیده اند نشان می دهد عبارت است از

$$f_{AC}(P, V, P'', V'') = PV - nbP - P''V'' = 0$$

از طرفی تابع نشان دهنده حالت نهایی سیستم های B و C عبارت است از:

$$f_{BC}(P', V', P'', V'') = P'V' - P''V''(1 - \frac{nB'}{V'}) = 0$$

الف) در هنگام تعادل دمای تجربی برابر با توابعی به صورت زیر است:

$$t = h_A(P, V) = h_B(P', V') = hc(P'', V'')$$

بنابراین کافی است در معادلات فوق پارامترهای مشترک را منظم کنیم.

$$f_{AC} = 0 \Rightarrow PV - nbP = P''V''$$

$$f_{BC} = 0 \Rightarrow \frac{P'V'}{1 - \frac{nB'}{V'}} = P''V''$$

$$h_B(P, V) = PV - nbP$$

در نتیجه به مقادیر زیر می رسم

$$h_B(P', V') = \frac{P'V'}{(1 - \frac{nB'}{V'})} \quad \text{و} \quad hc(P'', V'') = P''V''$$

ب) حال تابع مشترک A و B به راحتی محاسبه می شود.

$$h_A(p, v) = h_B(P', V') \Rightarrow (PV - nbP) = \frac{P'V'}{1 - \frac{nB'}{V'}}$$

$$f_{AB}(P, V, P', V') = PV - nbP - \frac{P'V'}{1 - \frac{nB'}{V'}}$$

حل مساله ۲- سیستم های A و C در حالت تعادل دارای تابع مشترک زیر می باشند.

$$f_{AC}(H, M, P, V) = 4\pi nRC_c H - MPV = 0$$

فصل اول

و برای سیستم های B و C داریم.

$$f_{BC}(H', M', P, V) = nR\Theta M' + 4\pi nRC'_C H' - M'PV = 0$$

الف) با مرتب کردن پارامترهای مربوط به هر سیستم توابع مشخص کننده تعادل گرمایی بدست می

$$f_{AC} = 0 \Rightarrow \frac{4\pi C'_C H}{M} = \frac{PV}{nR} \quad \text{آید.}$$

$$f_{BC} = 0 \Rightarrow (\Theta M' + 4\pi C'_C H') / M' = \frac{PV}{nR}$$

$$h_A(H, M) = 4\pi C'_C \frac{H}{M}$$

$$h_B(H', M') = \Theta + 4\pi C'_C \frac{H'}{M'} \quad \text{و} \quad h_C(P, V) = \frac{PV}{nR}$$

$$h_A(H, M) = \theta \Rightarrow 4\pi C'_C \frac{H}{M} = \theta \Rightarrow 4\pi C'_C \frac{H}{\theta} \quad \text{ب)}$$

که این معادله حالت کزبری است.

$$h_B(H', M') = \theta \Rightarrow \Theta + 4\pi C'_C \frac{H'}{M'} = \theta \Rightarrow M' = 4\pi C'_C \frac{H'}{\theta - \Theta}$$

و این معادله حالت وایز است.

$$h_C(P, V) = \theta \Rightarrow PV = nR\theta$$

این نیز معادله حالت بویل است

حل مساله ۳-

$$\theta_{TP} = \alpha x_{TP} \rightarrow \alpha = \frac{\theta_{TP}}{x_{TP}} = \frac{273.16}{x_{TP}}$$

$$\theta_1 = 273.16 \frac{383.95}{250} = 419.51913k$$

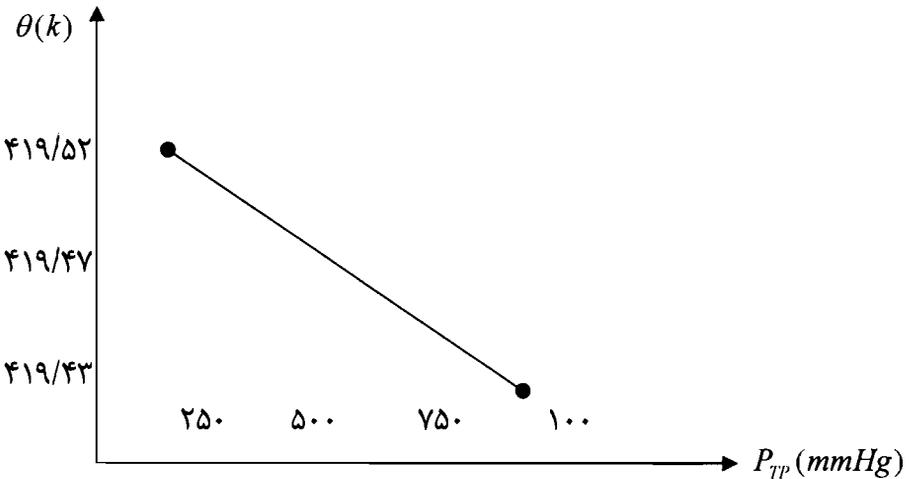
حل مسائل ترموديناميک

$$\theta_2 = 273.16 \frac{767.82}{500} = 419.47542k$$

$$\theta_3 = 273.16 \frac{1151.6}{750} = 419.42807k$$

$$\theta_4 = 273.16 \frac{1535.3}{1000} = 419.38254k$$

نمودار  $\theta$  بر حسب  $P_{TP}$  چنين است:



بنابراين دمای گاز آرمانی برابر است با:

$$\theta = 273.16 \lim_{P_{TP} \rightarrow 0} \left[ \frac{P}{P_{TP}} \right] = 273.16 \times 1.5359 = 419.57$$

مساله ۴- (الف)

$$\sqrt{\frac{\log R'}{\theta}} = a + b \log R'$$

$$\sqrt{\frac{\log(1000)}{\theta}} = -1.16 + 0.675 \log(1000) \Rightarrow \theta = 4.01 \text{ K}$$

فصل اول

ب) با تغییر بین ۱۰۰۰ تا ۳۰۰۰ مقادیر بدست آمده برای  $Q$  چنین است .

ردیف	$R'$	$\theta$	$\log(\theta)$	$\log(R')$
۱	۱۰۰۰	۴/۰۰۹	۰/۶۰۳	۳/۰۰۰
۲	۵۰۰۰	۲/۰۷۰	۰/۳۱۵	۳/۶۹۹
۳	۱۰۰۰	۱/۶۸۷	۰/۲۲۷	۴/۰۰۰
۴	۱۵۰۰۰	۱/۵۱۸	۰/۱۸۱	۴/۱۷۶
۵	۲۰۰۰۰	۱/۴۱۵	۰/۱۵۱	۴/۳۰۱
۶	۲۵۰۰۰	۱/۳۴۴	۰/۱۲۸	۴/۳۹۸
۷	۳۰۰۰۰	۱/۲۹۰	۰/۱۱۱	۴/۴۷۷

حل مساله ۵- الف)

$$\log(218) = 4.697 - 3.917 \log \theta$$

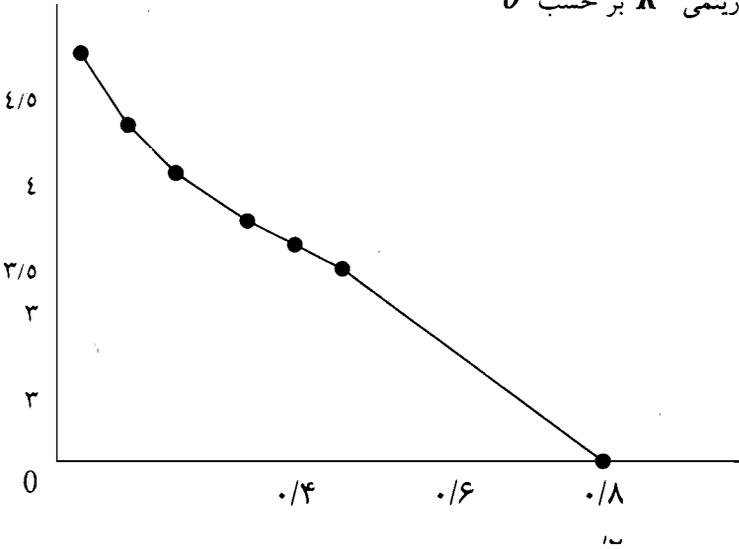
$$\log \theta = \frac{2.358}{3.917} = .602 \Rightarrow \theta = 4.000k$$

ب)

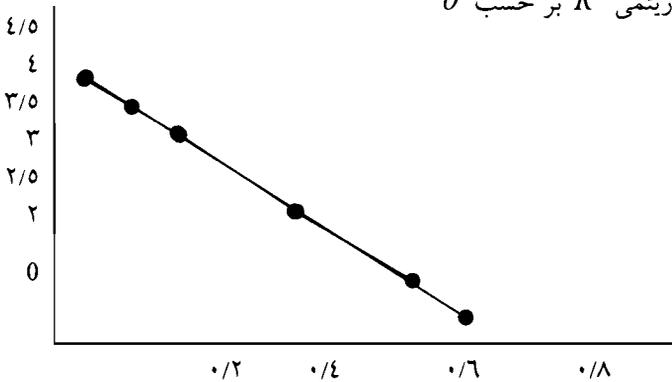
ردیف	$R'$	$\theta$	$\log(\theta)$	$\log(R')$
۱	۲۰۰	۴/۰۹۳	۰/۶۱۲	۲/۳۰۱
۲	۴۰۰	۳/۴۲۸	۰/۵۳۵	۲/۶۰۲
۳	۱۰۰۰	۲/۷۱۰	۰/۴۳۳	۳/۰۰۰
۴	۴۰۰۰	۱/۹۰۱	۰/۲۷۹	۳/۶۰۲
۵	۱۰۰۰۰	۱/۵۰۷	۰/۱۷۸	۴/۰۰۰
۶	۲۰۰۰۰	۱/۲۶۲	۰/۱۰۱	۴/۳۰۱

### حل مسائل ترمودینامیک

نمودار لگاریتمی - لگاریتمی  $R'$  بر حسب  $\theta$



نمودار لگاریتمی - لگاریتمی  $R'$  بر حسب  $\theta$





حل مسائل ترمودینامیک

$$\beta = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p$$

(۱-۲ الف)

$$\left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p = \frac{R}{P} \Rightarrow \beta = \frac{1}{V} \frac{R}{P} = \frac{R}{R\theta} = \frac{1}{\theta}$$

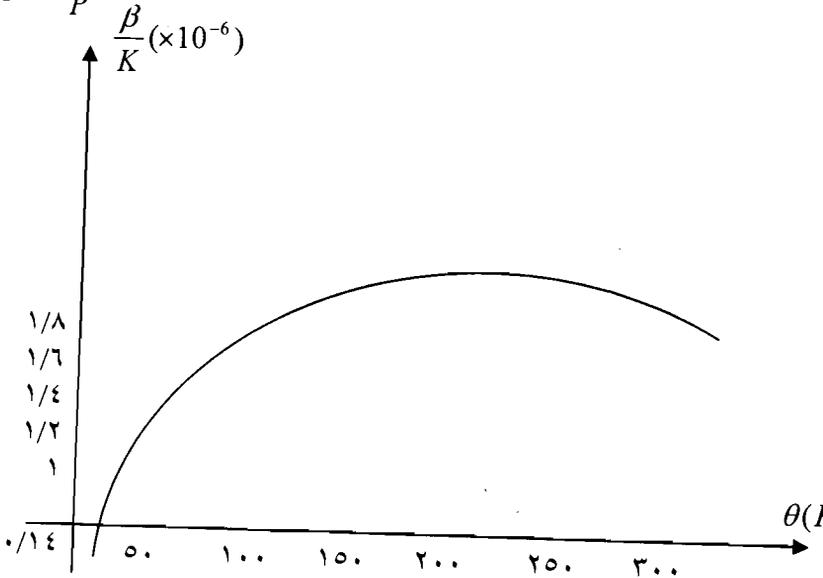
برای گاز آرمانی

$$K = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta = \frac{-R\theta}{P^2}$$

ب)

$$\Rightarrow K = \frac{-P - R\theta}{R\theta P^2} = \frac{1}{P}$$



(شکل ۱-۲)

حل مساله ۲-الف)

$$P(V - b) = R\theta \text{ ثابتند } b, R$$

$$\beta = \frac{1}{V} \left( \frac{dV}{d\theta} \right)_p$$

$$PV - Pb = R\theta \Rightarrow V \frac{R}{P} \theta + b \Rightarrow$$

$$dV = \frac{R}{P} d\theta \Rightarrow \frac{dV}{d\theta} = \frac{R}{P}, \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta = -\frac{R\theta}{P^2}$$

### فصل دوم

$$\beta = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p \Rightarrow \beta = \frac{P}{R\theta + Pb} \frac{R}{P} = \frac{\frac{1}{\theta}}{1 + \frac{Pb}{R\theta}}$$

$$V = \frac{R\theta + bp}{P} \quad \text{و} \quad k = \frac{1}{V} \left( \frac{dU}{dP} \right)_Q \quad (\text{ب})$$

$$K = \frac{-P}{R\theta + bP} \times \frac{b - V}{P} = \frac{(v - b)P}{(R\theta + bp)_p} = \frac{R\theta / P}{R\theta + bp} = \frac{1 + 1/P}{R\theta P}$$

حل مساله ۳- بهتر است که از معادله  $PV = R\theta \left( 1 + \frac{B}{V} \right)$  ابتدا لگاریتم طبیعی گرفته سپس مشتق بگیریم تا با ساده ترین روش به جواب برسیم :

$$\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p = \frac{1}{\theta} + \frac{\frac{1}{V} \left( \frac{dB}{d\theta} \right) + \frac{\beta}{V^2} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p}{1 + \frac{B}{V}}$$

$$\beta = \frac{1}{\theta} + \frac{\frac{dB}{d\theta} - B\beta}{B + V} \Rightarrow \beta \left( 1 + \frac{B}{B + V} \right) = \frac{1}{\theta} \left( \frac{B + V + \theta \frac{dB}{d\theta}}{B + V} \right)$$

$$\beta = \frac{1}{\theta} \frac{B + V + \theta \frac{dB}{d\theta}}{2B + V}$$

ب - متغیرها  $V$  و  $P$  هستند :

$$PV^2 - R\theta V - BR\theta = 0$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$K = -\frac{1}{V} \left( \frac{dV}{dP} \right)_Q \quad \text{و} \quad V^2 dP + 2PVdV - R\theta dV = 0$$

$$\Rightarrow V^2 + 2VP \frac{dV}{dP} - R\theta \frac{dV}{dP} = 0 \Rightarrow \frac{dV}{dP} = \frac{-V^2}{2VP - R\theta}$$

$$\left( \frac{dV}{dP} \right)_a = \frac{-V^2}{\frac{R\theta}{V}(V + 2B)} \Rightarrow K = \frac{-1}{V} \left( \frac{dU}{dP} \right) = \frac{V^2}{R\theta \frac{V + 2B}{V}} = \frac{1}{(1 + 2B/V)}$$

$$\Rightarrow P = \frac{R\theta}{V} + \frac{R\theta B}{V^2} \Rightarrow K_S = \frac{1}{R\theta 0V + R\theta B 0V^2 + R\theta B 0V^2} = \frac{1}{P + R\theta B 0V^2}$$

$$\Rightarrow K = \frac{1}{P} \left[ \frac{1}{1 + BR\theta.PV^2} \right]$$

$$P_f - P_i = \frac{B}{K} (\theta_f - \theta_i) \quad \text{و} \quad \theta_f - \theta_i = 12k$$

حل مساله ۴-

$$P_f - 10^5 = \frac{5 \times 10^5}{1.2 \times 10^{-11}} \times 12 \Rightarrow P_f = 5.01 \times 10^7 Pa$$

$$1.2 \times 10^8 - 1 \times 10^5 = \frac{5 \times 10^{-5}}{1.2 \times 10^{-11}} (\theta_f - 293) \Rightarrow \theta_f = 321.8k = 48.8^\circ c$$

$$dU = \left( \frac{V}{d\theta} \right)_P + \left( \frac{dU}{dP} \right)_Q dP$$

$$B = \frac{1}{V} \left( \frac{dV}{d\theta} \right)_P \Rightarrow \left( \frac{dV}{d\theta} \right) = BV$$

$$K_S = \frac{1}{V} \left( \frac{dV}{dP} \right) \Rightarrow \left( \frac{dV}{dP} \right) = -KV$$

حل مساله ۵-

$$dP = \frac{\beta}{k} d\theta - \frac{1}{kV} dV \Rightarrow \int_{P_i}^{P_f} dP = \frac{\beta}{k} \int_{\theta_i}^{\theta_f} d\theta - \frac{1}{k} \int_{V_i}^{V_f} \frac{dV}{V}$$

$$P_f - P_i = \frac{\beta}{k} (\theta_f - \theta_i) - \frac{1}{k} \ln \frac{V_f}{V_i} \Rightarrow P_f - 10^5 =$$

$$= \frac{5 \times 10^{-5}}{1.2 \times 10^{-11}} \times 12 - \frac{1}{1.2 \times 10^{-11}} \ln \left( \frac{5.0005}{5} \right) \Rightarrow$$

فصل دوم

$$dV = BVd\theta - KVdP \quad P_f = 4.18 \times 10^7 \text{ Pa}$$

$$\rho = \frac{m}{V} \Rightarrow \ln \rho = \ln m - \ln V$$

حل مساله ۶-الف

$$\frac{1}{\rho} \left( \frac{\partial \rho}{\partial \theta} \right)_P = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P \Rightarrow \beta = +\frac{1}{\rho} \left( \frac{\partial \rho}{\partial \theta} \right)_P$$

$$\frac{1}{\rho} \left( \frac{\partial \rho}{\partial P} \right)_\theta = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta \Rightarrow K = -\frac{1}{\rho} \left( \frac{\partial \rho}{\partial P} \right)_\theta$$

$$V = V(\theta, P) \Rightarrow dV = \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P d\theta + \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta dP \quad (\text{ب})$$

$$\frac{dV}{V} = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P d\theta + \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta dP \Rightarrow \frac{dV}{V} = \beta d\theta - k dP$$

حل مساله ۷-

مقادیر  $K, B$  در جدول مفروضند که می توانید نمودار را رسم کنید:

$$\frac{\beta}{K} = \frac{1/V(dV/d\theta)_P}{-1/V(dV/dP)_\theta} \Rightarrow \left( \frac{dP}{d\theta} \right)_V = \frac{\beta}{K}$$

بنابر این از این جدول  $\frac{B}{K}$  را برای هفت نقطه مورد نظر حساب می کنیم.

$\theta, K$	۶۰	۶۵	۷۰	۷۵	۸۰	۸۵	۹۰
$\frac{\beta}{K} \times 10^6 \text{ Pa/k}$	۳/۶	۳/۳۹	۳/۱۳	۲/۸۹	۲/۶۴	۲/۴۱	۲/۲۳

حل مساله ۸- ابتدا  $\frac{B}{K}$  را محاسبه کرده سپس نمودار تغییرات آن را بر حسب دما رسم می کنیم.

$\theta, K$	۰	۵۰	۱۰۰	۱۵۰	۲۰۰	۲۵۰	۳۰۰
$\frac{\beta}{K} \times 10^6 \frac{\text{Pa}}{\text{k}}$	-۰/۱۴	۱/۰۵	۱/۵۳	۱/۶۵	۱/۵۹	۱/۲۰	۰/۹۵

حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۹-

$$\left(\frac{dP}{dV}\right)\theta = 0 \quad K = \frac{-1}{V}\left(\frac{dV}{dP}\right)\theta \Rightarrow \left(\frac{dP}{dV}\right) = \frac{-1}{V}$$

روش اول

$$K_s = \frac{-1}{V(dP/dU)\theta} = \frac{-1}{0} = -\infty$$

$$\left(\frac{dP}{dU}\right)\theta = \left(\frac{dP}{d\theta} \frac{d\theta}{dV}\right)\theta \Rightarrow \frac{d\theta}{dV} = 0 \quad \beta = \frac{1}{V}\left(\frac{dV}{d\theta}\right)_p \Rightarrow$$

$$\left(\frac{d\theta}{dV}\right)_p = \frac{1}{BV} \Rightarrow \beta = \frac{1}{V(d\theta/dV)_p} = \frac{1}{0} = \infty$$

$$\left(\frac{dP}{dV}\right)\theta = 0 \Rightarrow \left(\frac{dV}{dP}\right)\theta = \infty \Rightarrow K = \frac{-1}{V}\left(\frac{dV}{dP}\right)\theta = -\infty$$

روش دوم:

$$\left(\frac{dP}{dV}\right)\theta \left(\frac{dV}{d\theta}\right)_p \left(\frac{d\theta}{dP}\right)_V = -1 \Rightarrow$$

$$\left(\frac{dV}{d\theta}\right)_p = \frac{1}{(dP/dV)\theta(d\theta/dP)_V} = \frac{-1}{0} = \infty \Rightarrow \beta \frac{1}{V}\left(\frac{dV}{d\theta}\right)_p = -\infty$$

حل مساله ۱۰-

$$\tau = \tau(L, \theta) \Rightarrow d\tau = \left(\frac{d\tau}{dL}\right)\theta dL + \left(\frac{d\tau}{d\theta}\right)_L d\theta$$

$$Y = \frac{L}{A}\left(\frac{d\tau}{dL}\right)\theta \Rightarrow \left(\frac{d\tau}{dL}\right)\theta = \frac{YA}{L}$$

$$\left(\frac{d\tau}{d\theta}\right)_L \left(\frac{d\theta}{dL}\right)_\tau \left(\frac{dL}{d\tau}\right)_\theta = -1$$

$$\left(\frac{d\tau}{d\theta}\right)_L = \frac{-1}{(d\theta/dL)_\tau (dL/d\tau)_\theta}$$

$$\infty = \frac{1}{L}\left(\frac{dL}{d\theta}\right)_\tau \Rightarrow \left(\frac{d\theta}{dL}\right)_\tau = \frac{1}{\infty L} \Rightarrow \left(\frac{dL}{d\tau}\right)_\theta = \frac{1}{YA}$$

$$\left(\frac{d\tau}{d\theta}\right)_L = \frac{-1}{(1/aL) \times (L/YA)} = -A \times Ya \quad d\tau = \frac{YA}{L} dL - A \alpha Y d\theta$$

فصل دوم

از فرمول در جدول داریم:

$$Y = \frac{L}{A} \left( \frac{dZ}{dL} \right) \theta$$

ضریب انبساط حرارتی:

$$a = \frac{1}{L} \left( \frac{dL}{d\theta} \right)_Z$$

حل مساله ۱۱-  $F_F = ?$  و  $A = 0.0085 \text{ cm}$  و  $Y = \frac{L}{A} \left( \frac{dF}{dL} \right)$  و  $\theta_F = 8C$

و  $\theta_1 = 20C$  و  $a = \frac{1}{L} \left( \frac{dL}{d\theta} \right)$  و  $a = 1.5 \times 10^{-5} K^{-1}$  و  $F_1 = 20N$

$L = 1.2$  و  $Y = 2 \times 10^{11} \Rightarrow$

$$\left( \frac{dL}{d\theta} \right) \left( \frac{d\theta}{dF} \right) \left( \frac{dF}{dL} \right) = -1$$

$$(aL) \left( \frac{\theta_2 - \theta_1}{F_2 - F_1} \right) \left( \frac{YA}{L} \right) = -1 \Rightarrow F_2 - F_1 = -AYa(\theta_2 - \theta_1)$$

$$F_2 - 20 = (8/5 \times 10^{-7})(2 \times 10^{11})(1/5 \times 10^{-5}) = 30/6$$

$$dL = \left( \frac{dL}{d\theta} \right)_F d\theta + \left( \frac{dL}{dF} \right)_\theta dF \quad \text{و} \quad F_2 = 50/6N$$

حل مساله ۱۲-  $m = \rho V = \rho AL = 9 \times 10^3 \times 8.5 \times 10^{-7} \times 1.2 = 9.18 \times 10^{-3} \text{ kg}$

$$f = \frac{1}{21} \sqrt{\frac{\tau L}{m}} = \frac{1}{2 \times 1.2} = \left( \frac{20 \times 1.2}{9.18 \times 10^{-3}} \right)^{1/2}$$

بسامد دردمای  $20^\circ\text{C}$  برابر  $21/3$  هرتز بوده و در دمای  $80^\circ\text{C}$  برابر است با:

$$f = \frac{1}{2 \times 1.2} \left( \frac{50.6 \times 1.2}{9.18 \times 10^{-3}} \right)^{1/2} \Rightarrow f = 33.8 \text{ Hz}$$

حل مساله ۱۳- در این حالت  $dl \neq 0$  و بنابراین از حل مساله (2-10) یا  $dl = 0.012$  داریم

$$F = \frac{AY}{L} dl - AYad\theta \Rightarrow \int_{F_1}^{F_2} dF = \int_{l_1}^{l_2} AY \frac{dl}{l} - \int_{\theta_1}^{\theta_2} AYad\theta$$

$$F_2 - F_1 = AY \ln \left( \frac{l_2}{l_1} \right) - AYa(\theta_2 - \theta_1) \Rightarrow$$

$$(f_2 - 20) = (8.5 \times 10^{-7})(2 \times 10^{11}) \times \left[ \ln \left( \frac{1.2 - 1.2 \times 10^{-4}}{1.2} \right) + (1.5 \times 10^{-5})(12) \right] = 13.6$$

$$F_2 = 33.6$$

حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۱۴-الف)

$$Y = \frac{L}{A} \left( \frac{dF}{dL} \right)_{\theta}, F = K\theta \left( \frac{L}{L_0} - \frac{L_0^2}{L^2} \right), \left( \frac{\partial F}{\partial L} \right)_{\theta} = K\theta \left( \frac{1}{L_0} + \frac{2L_0^2}{L^3} \right)$$

$$Y = \frac{L}{A} K\theta \left( \frac{1}{L_0} + \frac{2L_0^2}{L^3} \right) \Rightarrow Y = \frac{K\theta}{A} \left( \frac{1}{L_0} + \frac{2L_0^2}{L^3} \right)$$

$$F = 0 \Rightarrow \frac{L}{L_0} = \frac{L_0^2}{L^2} \Rightarrow L = L_0$$

$$Y_0 = \frac{K\theta}{A} \left( \frac{1}{L_0} + \frac{2L_0^2}{L_0^3} \right) \Rightarrow Y = \frac{3K\theta}{A}$$

$$\frac{F}{AY\theta} = \frac{K\theta \left( \frac{L}{L_0} - \frac{L_0^2}{L^2} \right)}{K\theta^2 \left( \frac{L}{L_0} + \frac{2L_0^2}{L^2} \right)} = \frac{1}{\theta} \frac{L^3 - L_0^3}{L^3 + 2L_0^3}$$

ج) ابتدا توجه داریم که :

برای محاسبه  $a$  بهتر است که از ابتدا  $F$  لگاریتم طبیعی گرفته سپس ضمن اینکه  $F$  را ثابت نگه میداریم نسبت به  $\theta$  مشتق بگیریم

$$\ln = \left( \frac{F}{K\theta} \right) = \ln \left( \frac{L^3 - L_0^3}{L_0 L^2} \right)$$

$$\ln = \left( \frac{F}{K\theta} \right) = \ln \theta = \ln(L^3 - L_0^3) - \ln(L_0) - 2\ln L$$

$$-\frac{1}{\theta} = \frac{3L^2 \left( \frac{\partial L}{\partial \theta} \right)_F - 3L_0^2 \left( \frac{\partial L_0}{\partial \theta} \right)_F}{L^3 - L_0^3} - \frac{1}{L_0} \left( \frac{\partial L_0}{\partial \theta} \right)_F - \frac{2}{L} \left( \frac{\partial L}{\partial \theta} \right)_F$$

$$-\frac{1}{\theta} = \frac{3aL^3 - 3a_0L_0^3}{L^3 - L_0^3} - a_0 - 2a$$

که در آن از تعریفهای  $a_0 = \frac{1}{L_0} \left( \frac{\partial L_0}{\partial \theta} \right)_F$ ,  $a = \frac{1}{L} \left( \frac{\partial L}{\partial \theta} \right)_F$  استفاده شده است. پس از ساده سازی عبارت بالا خواهیم داشت.

فصل دوم

$$a = a_0 - \frac{1}{\theta} \frac{L^3 - L_0^3}{L^3 + 2L_0^3} = a_0 - \frac{1}{\theta} \frac{F}{AY\theta} = a_0 - \frac{1}{\theta} \frac{\left(\frac{L}{L_0}\right)^3 - 1}{\left(\frac{L}{L_0}\right)^3 + 2}$$

(د) بازای مقادیر مفروض  $F = 3/99 \left(\frac{L}{L_0} - \frac{L_0^2}{L^2}\right), Y = 3/99 \times 10^6 \left(\frac{L}{L_0} + 2\frac{L_0^2}{L^2}\right)$  داریم :

$$\text{Cath}(x) = \frac{e^x + e^{-x}}{e^x - e^{-x}} \quad \text{حل مساله ۱۵ -}$$

$$\frac{1 + X + X^2/2! + X^3/3! + X^4/4! + \dots + (1 - X + X^2/2! - X^3/3! + X^4/4! - \dots)}{1 + X + X^2/2! + X^3/3! + X^4/4! + \dots - (1 - X + X^2/2! - X^3/3! + X^4/4! - \dots)}$$

$$\text{COTH} = \frac{2 + X^2/9 + X^4/24 + \dots}{X + X^2/6 + X^4/120 + \dots}$$

و می توان نوشت :

$$\begin{array}{l|l} 1 + \frac{X^2}{2} + \frac{X^4}{24} + \dots & X + X^3/6 + X^5/120 + \dots \\ \hline 1 + \frac{X^2}{6} + \frac{X^4}{120} & \frac{1}{X} + \frac{X}{3} + \dots \end{array}$$

$$0 + \frac{X^2}{3} + \frac{X^4}{30} + \dots, -\frac{X^2}{3} \pm \frac{X^4}{18} \pm \frac{X^6}{360} + \dots$$

$$\text{Coth} = \frac{1}{X} + \frac{X}{3} + \dots, \quad X \ll 1 \Rightarrow \text{COTGX} = \frac{1}{X} + \frac{X}{3}$$

$$\text{Coth}(x) \left(j + \frac{1}{2}\right) \frac{j\mu_B H}{K\theta} = \frac{1}{(J+1/2)g\mu_B H / K\theta} + \frac{(J+1/2)g\mu_B H}{3K\theta} =$$

$$\frac{K\theta}{(J+1.2)G\mu_B H} + \frac{(J+1/2)g\mu_B H}{3K\theta}$$

$$\& \text{Coth} \frac{g\mu_B H}{2K\theta} = \frac{2K\theta}{g\mu_B H} + \frac{g\mu_B H}{6K\theta}$$

### حل مسائل ترمودینامیک

$$\Rightarrow M = Ng\mu_B \left\{ (J + 1/2) \left[ \frac{K\theta}{(J + 1/2)g\mu_B H} + \frac{(J + 1/2)g\mu_B H}{3K\theta} \right] \right.$$

$$\left. - \frac{1}{2} \left( \frac{2K\theta}{g\mu_B H} \right) - \frac{1}{2} \left( \frac{G\mu_B H}{6K\theta} \right) \right\}$$

$$\mu = Ng\mu_B \left[ \frac{(J + 1/2)^2 g\mu_B H}{2K\theta} - \frac{g\mu_B H}{3K\theta} \right] \Rightarrow$$

$$\mu = Ng\mu_B \frac{4(J^2 + 1/4 + J) - 1}{2K\theta} G\mu_B H$$

$$M = Ng\mu_B \left( \frac{J^2 + 1}{3K\theta} \right) g\mu_B H \Rightarrow M = \frac{J(J + 1)Ng^2 \mu_B^2 H}{3K\theta}$$

ج) واضح است که با انتخاب  $C'_C = \frac{Ng^2 J(J + 1)\mu_B^2}{3K}$  معادله به شکل ساده تر نوشته می شود.

$$M = C'_C = \frac{H}{\theta} M$$

# کار

## فصل سوم:

### حل مسائل ترمودینامیک

**حل مساله ۱-الف)** گاز با فشار زیاد  $P$  داخل محفظه وجود دارد. اگر شیر را باز کنیم نشت گاز به داخل سیلندر آنقدر ادامه می یابد که حجم گاز به  $V_0$  افزایش یابد این حجم مربوط به فشار و دمای جو است به گونه ای که  $V_0 \gg V_B$  از طرفی توجه داریم که در محفظه، با فشار  $P_0$  باقی می ماند بنابراین این مقدار گازی که به داخل سیلندر نشت می کند  $V_0 - V_B$  خواهد بود. چون فرآیند نشت گاز را ایستوار در نظر گرفته ایم و فشار در سیلندر همراه  $P_0$  است بنابراین کار انجام شده توسط پیستون برابر است با:

$$P = P_0 \text{CONST.} \cdot W = - \int_0^{V_0} P dV = - \int_{V_B}^{V_0} P_0 dV = -P_0(V_0 - V_B) \quad (\text{الف})$$

(ب) اگر گاز مستقیماً به داخل جوشنست کند انرژی داخلی آن طی یک فرآیند  $W=0$  پیچیده به گرما تبدیل می شود و کار انجام شده صفر است.

### حل مساله ۲-

$$P(V - B) = R\theta \quad R, B = \text{Const} \quad \text{و} \quad PV = R\theta(1 - \frac{B}{V}) \quad \text{الف -}$$

$$W = \int_{V_i}^{V_f} P dV = - \int_{V_i}^{V_f} \frac{R\theta}{V - B} dV = R\theta \ln(V - B) = -R\theta \ln\left(\frac{V_f - B}{V_i - B}\right)$$

$$W = \int_{V_i}^{V_f} P dV = - \int_{V_i}^{V_f} \frac{R\theta}{V} \left(1 - \frac{B}{V}\right) dV = + \int_{V_i}^{V_f} \frac{R\theta B}{V^2} dV - R\theta \int_{V_i}^{V_f} \frac{dV}{V}$$

$$W = -R\theta \ln\left(\frac{V_f}{V_i}\right) - R\theta B \left(\frac{1}{V_f} - \frac{1}{V_i}\right)$$

$$P_1 = 10^3 \text{ Pa} \quad PV^\gamma = P = \frac{K}{V^\gamma} \quad \text{حل مساله ۳-}$$

$$W = - \int_{V_i}^{V_f} P dV = - \int_{V_i}^{V_f} \frac{K}{V^\gamma} dV = -K \left[ \frac{V^{-\gamma+1}}{-\gamma+1} \right]_{V_i}^{V_f} \quad \text{و} \quad V_i = 10^{-3} \text{ m}^3$$

$$P_f = 2 \times 10^5 \text{ Pa} = \frac{K}{V_f^\gamma} [V_f^{\gamma-1} - V_i^{\gamma-1}]$$

$$= -\frac{1}{\gamma-1} \left[ V_i \frac{V_i}{V_i^\gamma} - V_f \frac{K}{V_f^\gamma} \right] = -\frac{P_i V_i - P_f V_f}{\gamma-1} \quad V_f = 3.16 \times 10^{-3} \text{ m}^3$$

$$\gamma = 1.4 \cdot W = ?$$

## فصل سوم

$$W = \frac{P_F V_F - P_I V_I}{\gamma - 1} = \frac{6.32 \times 10^2 - 10^3}{1.4 - 1} = -929J$$

**حل مساله ۴-الف)** اگر فرض کنیم عامل خارجی نیروی  $F$  را در فاصله  $dz$  حرکت می دهد کار انجام شده توسط آن برابر است با :

$$dw = Fdz$$

$$dz = dy + dh$$

به طوریکه

قسمتی از کار انجام شده توسط عامل خارجی صرف تغییر طول فنر و قسمتی صرف تغییر حجم گاز می شود :

$$dw = (p - p_0) Adh + kydy$$

$$Fdy + Fdh = Kydy + (P - P_0) Adh$$

ب) اگر سیستم مورد نظر تنها گاز باشد در آن صورت کار لازم برای متراکم کردن آن عبارت است از :

$$dW = Fdh = (p - p_0) Adh$$

**حل مساله ۵-الف)** کار انجام شده توسط عامل خارجی از دو قسمت تشکیل می شود یکی کار لازم برای بالا بردن پیستون به وزن  $W$  به اندازه  $dy$  و دیگری کار لازم برای متراکم کردن گاز به اندازه  $dv$

$$dW = wdh + (p - p_0) Ady$$

ب) در این حالت عبارت مناسب برای کار عبارت است از :

$$dW = (p - p_0) Ady$$

ج) اگر سیستم مورد نظر فقط گاز داخل سیلندر باشد عبارت مناسب برای کار انجام شده روی و یا توسط سیستم مستقل از محیط آن است همان طوریکه جواب مسئله (۳-۴) نیز نشان می دهد. در مورد کار انجام شده روی سیستم مغناطیسی نیز قبلاً مشاهده کردیم که از دو قسمت تشکیل می شود یکی سهم مربوط به افزایش شدت میدان مغناطیسی و دیگری سهم مربوط به تغییر گشتاور مغناطیسی ماده و چون این سهم از اهمیت ترمودینامیکی برخوردار است کار انجام شده را به صورت

$$dw = \mu_0 H dM$$

می نویسیم :

**حل مساله ۶-**

$$M = 0.1 \text{ KG}$$

با استفاده از روابط کتاب داریم :

حل مسائل ترمودینامیک

$$W = \frac{Km}{2P} (P_F^2 - P_I^2) = \frac{6.75 \times 10^{-12} \times 0.1}{2 \times 10^4} ((10^4)^2 - (0)^2) = 0.34J - (0)^2 = 0.37J$$

$$P_0 = 0, \quad W = \int PdV \Rightarrow W = \int PKVdP$$

$$\Rightarrow W = \int \frac{Km}{P} PdP = \frac{Km}{2p} (P_F^2 - P_I^2)$$

$$P = 10^4 \frac{KG}{m^3}, \quad dV = \left(\frac{dV}{d\theta}\right) d\theta + \left(\frac{dV}{dP}\right) dP$$

$$K = -\frac{1}{V} \left(\frac{dV}{dP}\right) \Rightarrow \left(\frac{dV}{dP}\right) = KV$$

$$K = 6.75 \times 10^{-1} PA^{-1}, \quad dV = -KVdP, \quad V = \frac{m}{P}$$

حل مساله ۷-

$$L = F(F, \theta) \Rightarrow dL = \left(\frac{dL}{dF}\right)_\theta dF + \left(\frac{dL}{d\theta}\right)_F d\theta$$

$$Y = \frac{S}{\theta} = \frac{L}{A} \left(\frac{dF}{dL}\right)_\theta \Rightarrow \frac{dF}{dL} = \frac{dA}{L}$$

$$\frac{dL}{dF} = \frac{L}{AY} \Rightarrow \frac{L}{AY} dF, \quad dL = \frac{1}{YA} dF \Rightarrow \quad (\text{الف})$$

$$W = \int FdL = \int F \frac{L}{YA} dF = \frac{L}{2YA} (F_F^2 - F_I^2)$$

$$L = 1M, \quad \theta = 273.13K \quad (\text{ب})$$

$$W = \frac{1}{2 \times 2.5 \times 10^{11} \times 1 \times 10^7} ((100)^2 - (10)^2) = 0.198J$$

$$A = 1 \times 10^{-7} M^2, \quad F = 10N$$

$$F_2 = 100N, \quad \gamma = 2.5 \times 10^{11} \frac{N}{M^2}, \quad dL \neq 0$$

شرایط این معادله این است که طول ثابت نیست و نوعی تغییر می کند.

$$dW = \tau dL, \quad \tau = k\theta \left(\frac{L}{L_0} - \frac{L_0}{L^2}\right)$$

حل مساله ۸-

فصل سوم

$W = \int FdL$  چون فرآیند همدماست و  $L$  فقط تابع دما می باشد پس در اینجا  $L$  ثابت است .

$$W = \int FdL = \int_{L_0}^{L_0/2} K\theta \left( \frac{L}{L_0} - \frac{L^2}{L^2} \right) dL = \left[ \frac{K\theta}{2L_0} L^2 + \frac{L^2}{L} K\theta \right]_{L_0}^{L_0/2}$$

$$= K\theta \left[ \frac{L_0}{8} - \frac{L_0}{2} + 2L_0 - L_0 \right] = \frac{5}{8} L_0 K\theta$$

حل مساله ۹-  $W = \int FdA$  : سطح کل است که شامل داخل و خارج می شود .

سطح خارج + سطح داخل = سطح کل  $A$

$$A = 4\pi R^2 + 4\pi R^2 = 8\pi R^2 \Rightarrow dA = 16\pi \quad dR$$

$$\therefore W = \int FdA = \int_0^R F(16\pi R)dV = F \frac{16\pi R^2}{2} = 8\pi R^2 F$$

حل مساله ۱۰-

$$W = \int Ed\pi \quad \frac{\pi}{V} = XE \quad ; \quad \pi = VXE$$

$$W = \int Ed\pi = \int_{\pi_i}^{\pi_f} \frac{\pi}{VX} d\pi = \frac{1}{2VX} (\pi_f^2 - \pi_i^2) =$$

$$= \frac{V^2 X^2}{27X} (E_f^2 - E_i^2) = \frac{VX}{2} (E_f^2 - E_i^2),$$

$$\pi_f = VXE_f, \pi_i = VXE_i,$$

حل مساله ۱۱- با استفاده از معادله کوری  $M = 4\pi C'_c \frac{H}{\theta}$  کار را می توان به شکل زیر نوشت :

$$dW = \mu_0 H dM = \frac{\mu_0 \theta}{4\pi C'_c} M dM$$

در فرآیند دما داریم :

$$W = \frac{\mu_0}{4\pi C'_c} \int_{M_i}^{M_f} \theta M \quad dM \Rightarrow W = \frac{\mu_0 \theta}{8\pi C'_c} (M_f^2 - M_i^2)$$

از معادله کوری  $M_f = 4\pi C'_c \frac{H_f}{\theta}$  ،  $M_i = 4\pi C'_c \frac{H_i}{\theta}$  لذا داریم :

حل مسائل ترمودینامیک

$$W = \frac{2\pi C'_C \mu_0}{\theta} (H_f^2 - H_i^2)$$

$$V = 2 \times 10^{-4} \text{ m}^3, \quad \frac{H}{\theta} C'_C = M \Rightarrow C'_C = \frac{\theta M}{H} \quad \text{حل مساله ۱۲-الف)}$$

$$H_i = \theta, \quad H_f = 10^6 \text{ A/m}, \quad C'_C = 0.15$$

$$W = \int M_0 H dM \Rightarrow W = \int M_0 H dM \Rightarrow W = \frac{M_0 C'_C}{2\theta} (H_f^2 - H_i^2) = 0$$

اگر هیچ ماده ای میان سیم پیچ چنبیره ای نباشد M برابر صفر است

$$W = \varepsilon d\tau = NA \frac{dB}{dT} dZ = NA dB$$

$$W = HV dB, \quad B = \mu_0 \left( H + \frac{M}{V} \right) \Rightarrow$$

$$dB = \mu_0 dH + \frac{M_0}{V} dM$$

$$W = HV \mu_0 dH + H M_0 dM \Rightarrow$$

$$W = \int V \mu_0 H dH = \frac{V \mu_0}{2} (H_f^2 - H_i^2)$$

$$W = \frac{2 \times 10^{-4} \times 4\pi \times 10^{-7}}{2} (10^{12} - 0) \Rightarrow W = 125.7 \text{ J}$$

ب) با استفاده از مسئله (۲-۱۱) به ازای  $\theta = 300 \text{ K}$  داریم:

$$W = \frac{2\pi C'_C \mu_0}{\theta} (H_f^2 - H_i^2)$$

$$W = 2\pi \times 0.15 \times 2 \times 10^{-4} \times 4\pi \times 10^{-7} \times (10^{12} - 0) / 300 = 0.8 \text{ J}$$

ج) کار انجام شده توسط عامل ایجاد کننده میدان عبارت است از:

$$W = 125.7 + 0.8 = 126.5 \text{ J} \quad \text{در } 300 \text{ k}$$

$$W = 125.7 + 236.9 = 362.6 \text{ J} \quad \text{در } 1 \text{ k داریم:}$$

حل مساله ۱۳- چون جدار بین دو قسمت به طور ناگهانی تخریب می شود ملکولهای گاز فرصت کافی برای وارد کردن فشار به جدار نمی یابند. پس از تخریب جدار، گاز در هر لحظه تغییر حجم  $dV$  می دهد و به سمت فضای خالی حرکت می کند تا سرانجام به تعادل برسد و فشار به مقدار نهایی خود

## فصل سوم

که کمتر از مقدار اولیه است برسد. در فاصله زمانی تخریب جدار تا به تعادل رسیدن گاز، مقدار فشار معلوم نیست زیرا سیستم از حالت‌های عدم تعادل عبور می‌کند و نمی‌توان پارامترهای ترمودینامیکی نظیر فشار و دما را برای آن تعریف کرد. بنابراین طی فرآیندهای بی نهایت کوچکی که سیستم را از حالت اولیه به حالت نهایی می‌برند مقدار کار مشخص نبوده از رابطه  $PdV$  محاسبه نمی‌شود.

**حل مساله ۱۴-الف)** در اینجا سیستم مرکب شامل یک سلول برگشت پذیر و یک سیستم هیدروستاتیکی است که منشا آن هیدروژن است. بنابراین مختصات لازم برای توصیف این سیستم مرکب عبارتند از  $\theta, \xi, Z, V, P$   
 (ب) دو معادله حالت وجود دارد.

$$\xi = \xi_{20} + \alpha(\theta - 20) + b(\theta - 20)^2 + \gamma(\theta - 20)^3, \quad PV = nR\theta$$

$$dW = -PdV + \xi dZ \quad (\text{ج})$$

(ب)  $\theta, Z, V$

**حل مساله ۱۵-** در اینجا چون فشار داخل ظرف متغیر است حجم فیلم سطحی و فشار آن نیز تغییر می‌کند و باید سیستم مرکبی در نظر بگیریم که علاوه بر خواص فیلم سطحی دارای خاصیت هیدروستاتیکی نیز باشد.

الف) مختصات مورد نیاز  $\theta, A, S, V, P$  می‌باشند

$$dW = SdA - PdV \quad (\text{ج})$$

**حل مساله ۱۶-الف)**  $\theta, \xi, Z, H, M, V, P$

$$dW = -PdV + \xi dZ + HdM \quad (\text{ج})$$

د) مختصات مستقل مناسب عبارتند از  $\theta, \xi, M, P$





## حل مسائل ترمودینامیک

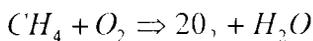
### حل مساله ۱-

چون  $\Delta U = Q + W$ ، چون با لایه ضخیمی احاطه شده است، بنابراین انتقال گرمایی وجود ندارد و چون گاز را متراکم می کنیم. بنابراین دمای گاز افزایش می یابد. و انرژی داخلی گاز افزایش می یابد و ممکن است تمام این انرژی به گرما تبدیل شود

### حل مساله ۲-

نکته: در سوال ذکر نشده است که دیواره عایق است بنابراین گرما می تواند منتقل شود  
 الف) گرما منتقل می شود زیرا دمای آب افزایش یافته است  
 ب) کار انجام نشده فرض حجم تغییر نمی کند

ج)  $\Delta U = U_f - U_1 < 0$  (چون انرژی از دست می دهد و انرژی نهایی آن کمتر است)



### حل مساله ۳-

الف) خیر - ظرف عایق بندی شده است

ب) بله - کار مکانیکی روی سیستم انجام شده است

ج) چون روی سیستم کار انجام شده است پس  $\Delta W > 0$  و طبق قانون اول  $\Delta U > 0$

### حل مساله ۴-

الف) خیر - چون آب داخل دریاچه ناشی از چشمه های زیر زمینی جریان های ورودی از رودخانه ها و باران می باشد و تنها مربوط به باران نیستند.

ب) بله - ولی کامل نیست زیرا همواره باید با آب قبل از ریزش مقایسه شود

ج) گرما در جسم

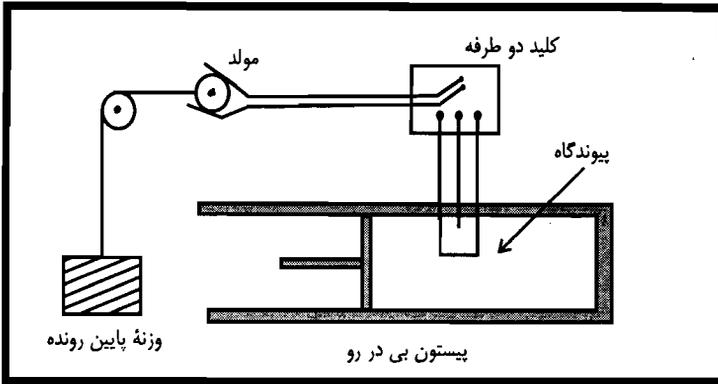
**حل مساله ۵-** این پدیده همان انبساط آزاد است. چون سیستم کاملا عایق بندی شده است بنابراین

$Q = 0$  از طرفی چون تیغه به طور ناگهانی برداشته می شود ذرات گاز فرصت لازم برای نیرو وارد کردن به آن را نمی یابند و کاری انجام نمی شود  $\Delta W = 0$  بنابر این با توجه به اصل اول ترمودینامیک :

$$\Delta U = U_f - U_i = 0 \Rightarrow U_f = U_i$$

## فصل چهارم

## حل مساله ۶-الف)



ب) در این حالت کاری انجام نشده و گرمایی نیز مبادله نشده است بنابراین  $\Delta U = 0$

ج) اگر وزنه حرکت کند و جهت جریان در پیوندگاه به گونه ای باشد که دمای آن افزایش یابد به دنبال

آن دمای گاز نیز افزایش می یابد زیرا گرما دریافت کرده است در این حالت  $\Delta U = \Delta Q > 0$

د) با تعویض جهت کلید دو طرفه دمای پیوندگاه کاهش می یابد و از سیستم گرما می گیرد در این مورد

$$\Delta U = \Delta Q < 0$$

ه) پیستون چه منبسط شود و چه متراکم، می توان فرآیند تکدما ایجاد کرد برای این منظور همزمان با

انبساط پیستون وزنه را به پایین حرکت می دهیم و کلید دوطرفه را در جهتی که پیوندگاه گرم شود

تنظیم می کنیم با افزایش حجم دما کاهش می یابد ولی پیوندگاه گرمای لازم را به سیستم می دهد و

دما ثابت می ماند هنگامی که پیستون متراکم می شود دو طرفه را در جهت عکس تنظیم می کنیم با

گرفتن گرما از سیستم دما ثابت میماند. چون کل سیستم به طور بی در رو محافظت می شود و بر

همکنش های کار نیز بی در رو هستند پس فرآیند بی در رو هم هست.

$$\Delta u = \Delta Q + \Delta W \Rightarrow \Delta W = \Delta U - \Delta Q = 286500 - 50000 \quad \text{حل مساله ۷-}$$

کار انجام شده  $\Delta W = 236500 J$

$$\Delta W = \xi \Delta Z \Rightarrow \xi = \frac{\Delta W}{\Delta Z} = \frac{236500}{2 \times 96500} = 1.22 \quad \text{ولت}$$

حل مساله ۸- فرض می کنیم در لحظه اول فشار در سمت چپ سیستم شامل پیستون و سیلندر

سمت چپ و سمت راست  $P_i$  و حجم آن  $V_i$  باشد و در سمت راست فشار  $P_f < P_i$  و حجم در

لحظه نهایی  $V_f$  باشد کاری که پس از انتقال تمام گاز به سمت راست انجام می شود برابر است با:

حل مسائل ترمودینامیک

$$W = - \int_{V_i}^0 P_i dV - \int_0^{V_f} P_f dV = P_i V_i - P_f V_f$$

از طرفی اگر انرژی داخلی سیستم در لحظه اولیه  $U_i$  و در لحظه نهایی  $U_f$  باشد مطابق اصل اول ترمودینامیک، از آنجایی که فرآیند بی در رو است خواهیم داشت:

$$U_f - U_i = W = P_i V_i - P_f V_f \Rightarrow U_i + P_i V_i = U_f + P_f V_f$$

حل مساله ۹-

چون دیواره نارسناست در نتیجه این فرآیند بی در رو است پس  $dQ=0$  داریم:

$$\text{انرژی مولکولی} \rightarrow U_0 + P_0 V_0 = U_F \leftarrow \text{انرژی مولی در هوا}$$

فشار هوا در اتاقک  $P_0$  و حجم مولی هوا در دما و فشار اتمسفر  $V_0$ :

$$\int dU = \int dQ + dW = - \int P dV \Rightarrow W = - \int P dV = - \int_{V_0}^0 P_0 dV = P_0 V_0$$

$$\int_{U_i}^{U_f} dU = -P_0 \int_0^{V_0} dV \Rightarrow U_f - U_0 = -P_0 V_0 \Rightarrow U_0 - P_0 V_0 = U_f$$

حل مساله ۱۰-

هنگامی که انرژی الکتریکی به میزانی در مقاومت می رسد که دمای گاز، محفظه لوله مومنین و آب

$$W = - \int P dV = - \int_0^{nV_0 - V_B} P_0 dV = -P_0 (nV_0 - V_B) \text{ برابر با دمای هوای بیرون باقی بماند.}$$

$$\int dU = \int dQ + dW \Rightarrow \Delta U = \int_0^T E I dT - P \int_{V_B}^{nV_0} dV$$

$$= -EIT + P_0 (V_B - nV_0) = EIT + P_0 (nV_0 - V_B)$$

حل مساله ۱۱-

تعداد مول های هلیوم باقیمانده در اتاقک  $N_F$  به طور بی دررو وارد

انرژی مولی اولیه هلیوم در اتاقک  $U_1$  مخزن می شود تا فشار

انرژی مولی نهایی هلیوم در اتاقک هر طرف برابر شود

$$H' = U' + P V' \rightarrow \text{حجم مولی هلیوم در مخزن گاز}$$

انرژی مولی هلیوم در مخزن گاز  $(U' \rightarrow)$



فصل چهارم

مقداری گاز از اتاقک وارد مخزن می شود پس تعداد مول های گاز در اتاقک به اندازه  $N_I - N_F$  کم می شود و این تعداد وارد مخزن می شود چون فرآیندی دررو است و چون عایق بندی شده ،  $d\theta = 0$  طبق قانون بقای انرژی داریم :

$$\Delta U = Q + W \Rightarrow (U_F)_T = W \Rightarrow U = W + U'$$

و داریم :

انرژی داخلی اولیه اتاقک  $U_I = n_I U_I$  ، انرژی داخلی نهایی مخزن  $U'_F = (n_I - n_F)U'$  (II)  
 انرژی داخلی نهایی اتاقک  $U_{F'} = n_{F'} U_{F'}$  ، انرژی داخلی کل نهایی کار توسط سیستم به صورت زیر است :

$$\Delta U = n_{F'} V_{F'} - n_I V_I + (n_I - n_F) V' \tag{II}$$

$$W = -P'(n_I - n_{F'}) \int_0^{V'} dV = -P'(n_I - n_{F'}) V' \tag{III}$$

$\Delta U = W$  از II و III داریم :

$$n_{F'} U_{F'} + (n_I - n_F) U' - n_I U_I = -P'(n_I - n_{F'}) V' \Rightarrow$$

$$n_{F'} U_{F'} + n_I U' - n_{F'} U' - n_I U_I = -P' n_I V' + n_{F'} P' V'$$

$$\Rightarrow n_I \left( \frac{U' + P' V'}{h'} \right) - n_{F'} U_{F'} - n_I U_I = n_{F'} \left( \frac{U' + P' V'}{h'} \right)$$

$$n_I (h' - U_I) = n_{F'} (h' - U_{F'}) \Rightarrow \frac{n_I}{n_{F'}} = \frac{h' - V}{h' - V_{F'}}$$

حل مساله ۱۲ -  $dQ = C_p d\theta = A + B\theta - \frac{C}{\theta^2}$  ثابت دمای n مول

$$C_p = \left( \frac{dQ}{d\theta} \right)_p \Rightarrow n \int_{\theta_1}^{\theta_2} (A + B\theta - \frac{C}{\theta^2}) d\theta = \int dQ \Rightarrow$$

$$Q = n \left[ A\theta + \frac{B}{2} \theta^2 - \frac{C}{\theta} \right]_{\theta_1}^{\theta_2}$$

$$\Rightarrow Q = nA(\theta_2 - \theta_1) + \frac{nB}{2} (\theta_2^2 - \theta_1^2) + nC \left( \frac{1}{\theta_2} - \frac{1}{\theta_1} \right)$$

حل مساله ۱۳ -  $Q = \int C d\theta = \int_{0.01\Theta}^{0.02\Theta} \left( \frac{a}{\Theta^3} \theta^3 + b\theta \right) d\theta =$

حل مسائل ترمودینامیک

$$Q = \left( \frac{a}{\Theta^3} \times \frac{1}{4} \theta^4 + \frac{b}{2} \theta^2 \right) \Big|_{0.01\Theta}^{0.02\Theta} =$$

$$\frac{a\Theta}{4} [(0.02)^4 - (0.01)^4] + \frac{b\Theta^2}{2} [(0.02)^2 - (0.01)^2]$$

$$= 3.75 \times 10^{-8} a\Theta + 1.5 \times 10^{-4} b\Theta^2$$

حل مساله ۱۴-الف)

$$U = U(P, \theta) \Rightarrow dU = \left( \frac{du}{dp} \right)_\theta dp + \left( \frac{du}{d\theta} \right)_p d\theta, dW = -PdV$$

$$V = V(P, \theta) \Rightarrow dV = \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right) dP + \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p d\theta, dQ = dU + PdV$$

$$dQ = \left( \frac{\partial u}{\partial p} \right)_\theta dp + \left( \frac{\partial u}{\partial \theta} \right)_p d\theta + P \left( \frac{\partial V}{\partial p} \right)_\theta dp + P \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p d\theta$$

$$dQ = \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial \theta} \right)_p + P \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p \right] d\theta + P \left[ \left( \frac{\partial u}{\partial p} \right)_\theta + P \left( \frac{\partial V}{\partial p} \right)_\theta \right] dp$$

$$dp = 0, p = \text{const}$$

ب) چون Cp در جواب حل مساله است بنابراین

$$dQ = \left( \frac{\partial u}{\partial \theta} \right)_p d\theta + P \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p d\theta \Rightarrow$$

$$\left( \frac{\partial u}{\partial \theta} \right)_p = \frac{dQ}{d\theta} P \left( \frac{dV}{d\theta} \right)_p d\theta = C_p - PV\beta$$

$$\left( \frac{\partial u}{\partial V} \right)_\theta = \frac{C_p - C_v}{V\beta} - P$$

ج)

$$\left( \frac{\partial U}{\partial V} \right)_\theta = \left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_\theta \left( \frac{\partial P}{\partial V} \right)_\theta = \left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_\theta \frac{-1}{KV}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial P} \right)_\theta = -KV \left( \frac{C_p - C_v}{V\beta} - p \right) = PVK - (C_p - C_v) \frac{K}{\beta}$$

فصل چهارم ۱

حل مساله ۱۵-الف

$$U = U(P, V), dQ = dU + dW = dU + PdV$$

$$dU = \left(\frac{du}{dp}\right)_v dp + \left(\frac{du}{dV}\right)_p dV \Rightarrow dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial p}\right)_v dp + \left[\left(\frac{\partial u}{\partial V}\right)_p + p\right] dV \quad (ب)$$

با استفاده از الف  $V = Const \Rightarrow dV = 0 \xrightarrow{\text{با استفاده از الف}} \frac{d\theta}{dp} = \left(\frac{du}{dp}\right)_v \Rightarrow \left(\frac{\partial u}{\partial p}\right)_v$  قاعده زنجیری

$$\left(\frac{dQ}{dp}\right)_v = \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_v \left(\frac{d\theta}{dp}\right)_v = C_v \frac{K}{\beta} \Rightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_v = \frac{C_v K}{\beta} \quad (ج)$$

با استفاده از الف  $P = Const \Rightarrow dP = 0 \xrightarrow{\text{با استفاده از الف}}$

$$dQ = \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_p dV + PdV \Rightarrow$$

$$\left(\frac{dQ}{dV}\right)_p - P = \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_p \Rightarrow \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_p = \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_p \left(\frac{d\theta}{dV}\right)_p - P = \frac{C_p}{\beta V} - P$$

حل مساله ۱۶-

$$dU = dQ + dQ \Rightarrow dQ = dU + dW = dU - \tau dL$$

$$\Rightarrow dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_L d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial L}\right)_\theta dL - T dL$$

$$U(\theta, L) \Rightarrow dU = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_L d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial L}\right)_\theta dL$$

$$dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_L d\theta + \left[\left(\frac{\partial u}{\partial L}\right)_\theta - T\right] dL \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_L = \left(\frac{dU}{d\theta}\right)_L = \text{اگر ثابت باشد، } dL \text{ صفر است}$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$U = U(\theta, L) \Rightarrow dU = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_L d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial L}\right) dL \Rightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_L = \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_L$$

$$dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_T d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial L}\right) dL - T dL$$

$$\Rightarrow \frac{dQ}{d\theta} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_T + \left(\frac{\partial u}{\partial T}\right)_\theta \frac{dT}{d\theta} - T \left(\frac{dL}{d\theta}\right)$$

T را ثابت در نظر می گیریم آنگاه:  $\left(\frac{\partial Q}{\partial \theta}\right)_L = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_L$  لذا:  $C_L = \left(\frac{\partial Q}{\partial \theta}\right)_L \Leftarrow C_L = \left(\frac{\partial Q}{\partial \theta}\right)_L$

$$\Rightarrow \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_T = \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_T - T \left(\frac{\partial L}{\partial \theta}\right)_T \Rightarrow C_T = \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_T - T \alpha L$$

جامد پارامغناطیس:  $M = C'_C \frac{H}{\theta} \Rightarrow dQ = dU - dW = dU - \mu_0 H dM$

$$U = U(\theta, H) \Rightarrow du = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_H d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial H}\right)_\theta dH \Rightarrow$$

$$dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_H d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial H}\right)_\theta dH - \mu_0 H dM \Rightarrow$$

$H = \text{CONST}$   $\xrightarrow{dH=0}$   $\left(\frac{dQ}{d\theta}\right) = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_M - \mu_0 \frac{M\theta}{C'_C} \frac{dM}{d\theta} \left\{ (M = C'_C \frac{H}{\theta}) \Rightarrow \right.$

$$C_M = \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_M$$

$$dm = \left(\frac{\partial M}{\partial H}\right)_\theta dH + \left(\frac{\partial M}{\partial \theta}\right)_H d\theta = \frac{C'_C}{\theta} dH - \frac{C'_C}{\theta^2} d\theta$$

$$H = 0 \Rightarrow \frac{dM}{d\theta} = C'_C \frac{H}{\theta^2} = -C'_C \frac{1}{\theta} \left(\frac{M}{C'_C}\right) = -\frac{M}{\theta} \Rightarrow$$

$$\left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_H = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_H + \frac{\mu_0 M^2}{C'_C} \Rightarrow C_H = \left(\frac{dU}{d\theta}\right)_H + \frac{M^2}{C'_C}$$

$$U = C\theta - \frac{a}{V} \Rightarrow C_V = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_V = C, \quad C_P = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_P + PVB$$

حل مساله ۱۷ -

$$\left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_P = C + \frac{a}{V^2} \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_P$$

فصل چهارم

از معادله حالت برای محاسبه  $(\frac{\partial V}{\partial \theta})_P$  استفاده می کنیم .

$$(P + \frac{a}{V^2})(V - b) = R\theta \Rightarrow (\frac{\partial V}{\partial \theta})_P [\frac{-2a(V-b)}{V^3} + (P + \frac{a}{V^2})] = R$$

$$(\frac{\partial V}{\partial \theta})_P = \frac{R}{(P - \frac{a}{V^2} + \frac{2ab}{V^3})}$$

$$(\frac{\partial U}{\partial \theta})_P = C + \frac{a}{V^2} (\frac{R}{P - \frac{a}{V^2} + \frac{2ab}{V^3}})$$

$$C_p = C + \frac{aRV}{PV^3 - aV + 2ab} + PV\beta \quad , \quad \beta V = (\frac{\partial V}{\partial \theta})_P$$

$$C_p = C + \frac{aRV}{PV^3 - aV + 2ab} + \frac{PRV^3}{PV^3 - aV + 2ab}$$

حل مساله ۱۸ -

مشق گیری از طرفین نسبت  
 به دما  $(\theta)$  در حجم ثابت  $(\Gamma, U: \text{ ثابت})$

$$V(\frac{dP}{d\theta}) + 0 = \Gamma(\frac{du}{d\theta}) - (\frac{\partial V}{\partial \theta}) \checkmark$$

$$\Rightarrow V(\frac{\partial p}{\partial \theta})_V = \Gamma(\frac{\partial u}{\partial \theta})_V \quad , \quad (\frac{\partial P}{\partial \theta})_V = \frac{\beta}{K} \Rightarrow$$

$$\Gamma = \frac{V(\partial P / \partial \theta)}{(\partial V / \partial \theta)} \Rightarrow \Gamma = \frac{\beta V}{C_p K}$$

حل مساله ۱۹ -

پارامتر های یک گاز پارامغناطیس  $V, P, H, \theta, M$  می باشد دو معادله حالت وجود دارد پس ۳/ مختصه مستقل داریم که عبارت از  $\theta, V, M$  هستند .

$$U = U(\theta, V, M) \Rightarrow$$

$$du = (\frac{\partial u}{\partial \theta})_{V, M} d\theta + (\frac{\partial u}{\partial V})_{\theta, M} dV + (\frac{\partial u}{\partial M})_{\theta, V} dM, \quad dW = -PdV + \mu_0 HdM$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$dQ = dU - dW = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{V,M} d\theta + \left[\left(\frac{\partial u}{\partial V}\right)_{M,\theta} + P\right] dV \quad (\text{الف})$$

$$+ \left[\left(\frac{\partial u}{\partial m}\right)_{\theta,V} - \mu_0 H_0\right] dM$$

(ب)

$$V_0 M = \text{CONST} \Rightarrow dV = dM = 0$$

$$\Rightarrow C_{V,M} = \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_{V,M} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{V,M}$$

$$V, H = \text{CONST} \Rightarrow dV = dH_0 = 0, U = U(V, H, \theta) \Rightarrow$$

$$d\theta = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{H,V} d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial H}\right)_{V,\theta}$$

$$dH + \left[\left(\frac{\partial u}{\partial V}\right)_{H,\theta} + P\right] dV + \mu_0 H dH \Rightarrow$$

$$C_{V,H} = \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_{V,H} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{V,H} + \left[\left(\frac{\partial V}{\partial M}\right)_{\theta,V} - \mu_0 H\right] \left(\frac{dM}{d\theta}\right)_{V,H}$$

$$\left(\frac{dM}{d\theta}\right)_{V,H} = C'_C H \left(-\frac{1}{\theta^2}\right)$$

$$C_{V,H} = \left(\frac{\partial V}{\partial \theta}\right)_{V,H} - C'_C H \frac{(\partial V / \partial M)_{\theta,V} - \mu_0 H}{\theta^2}$$

$$P, M = \text{CONST} \xrightarrow{U = U(M, P, \theta)} dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial M}\right)_{P,M} dM + \left(\frac{\partial u}{\partial p}\right)_{M,V} dP + \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{M,P}$$

$$d\theta + PdV + \mu_0 HdM \Rightarrow dP = dM = 0 \Rightarrow$$

$$\left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_{P,M} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{M,P} + P \left(\frac{dV}{d\theta}\right)_{M,P} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{M,P} + P\beta V$$

$$\Rightarrow C_{P,M} = P\beta V + \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{M,P}$$

$$U = U(\theta, P, V_0), P, H = \text{CONST}$$

$$dQ = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{P,M} d\theta + \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right)_{P,H} dP + \left(\frac{\partial u}{\partial H}\right) dH + PdV - \mu_0 HVdH$$

$$\Rightarrow C_{P,H} = \left(\frac{dQ}{d\theta}\right)_{P,H} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{P,H} + P \left(\frac{dV}{d\theta}\right)_{P,H} = \left(\frac{\partial u}{\partial \theta}\right)_{P,H} + P\beta V$$

فصل چهارم

حل مساله ۲۰-

اگر یک پوست استوانه ای به شعاع  $R_1 < R < R_2$  در نظر بگیریم جریان گرمایی به طور شعاعی می باشد و گرما از  $V_1$  به  $V_2$  انتقال و  $A = 2\pi r L$  سرعت ثابت  $Q$  می یابد اگر :

$$Q' = KA \frac{d\theta}{dX} = -K 2\pi XL \frac{d\theta}{dX} \Rightarrow$$

$$\int_{\theta_1}^{\theta_2} d\theta = \int_{R_1}^{R_2} \frac{Q'}{-K 2\pi LX} dx (\theta_2 < \theta_1) \Rightarrow \theta_2 - \theta_1 = -\frac{Q'}{2\pi KL} \ln \frac{R_2}{R_1}$$

حل مساله ۲۱-

$$\int_{\theta_1}^{\frac{\theta_1 + \theta_2}{2}} d\theta = -\frac{Q'}{2\pi KL} \int_{r_1}^r \frac{dr}{r} \Rightarrow \frac{\theta_1 + \theta_2}{2} - \theta_1 = \frac{Q'}{2\pi KL} \ln \left(\frac{r}{r_1}\right)$$

$$(\theta_1 - \theta_2) \frac{\pi KL}{Q'} = \ln \left(\frac{r}{r_1}\right) \Rightarrow r = r_1 \exp \left[ \frac{\pi KL}{Q'} (\theta_1 - \theta_2) \right]$$

حل مساله ۲۲-

$$Q' = KL \frac{d\theta}{dX} \Rightarrow d\theta = \frac{-Q'}{KA} dX \Rightarrow$$

$$-\int_{\theta_1}^{\theta_2} dB = \frac{Q'}{K} \int_{R_1}^{R_2} \frac{dX}{4\pi X^2} = \frac{-Q'}{4\pi K} \left( \frac{1}{R_2} - \frac{1}{R_1} \right) \Rightarrow$$

برای کره ای به ضخامت  $dX$  داریم .

$$(\theta_1 - \theta_2) = \frac{Q'}{4\pi K} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \Rightarrow \theta_1 - \theta_2 = \frac{Q'}{4\pi K} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

کاواک کروی  $r_1 = 0/05$  طبق رابطه سوال ۲۲ داریم :

### حل مسائل ترمودینامیک

کاوایک کرووی  $r_1 = 0/05$  طبق رابطه سوال ۲۲ داریم :

حل مساله ۲۳ -

$$\theta_1 - \theta_2 = \frac{Q'}{4\pi K} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right), K = \frac{Q'}{4\pi(\theta_1 - \theta_2)} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \Rightarrow r_2 = 0/05$$

$$K = \frac{10/8}{4\pi(-50)} \left( \frac{-1}{0/05} + \frac{1}{0/15} \right) = ? , Q' = 10/8W , \theta_1 - \theta_2 = 50^{\circ}C$$

$$K = 0/230 \frac{W}{K.M}$$

حل مساله ۲۴ -

$T_A$  ضخامت خارجی با دمای  $X$  دما و  $T_W$

$$\dot{Q}_{\text{conduction}} = -AK \frac{d\theta}{dX} = -\frac{AK}{X-0} (T - T_W) \Rightarrow$$

$$\dot{Q} = \frac{-AK}{X} (T_W - T)$$

انتقال گرما در رسانش باعث ایجاد دمای مثبت در طرف دیگر عایق می شود و در همرفت دمای  $T_A, T$  کاهش می یابد.

$$\dot{Q} = hA(T_A - T)$$

و به روش دیگر می توان گفت:

$$t_A < t < t_w , \dot{Q} = \frac{Ak}{x} (t_w - t) \quad \text{رسانش:}$$

در حالت انتقال گرما در رسانش مطابق همرفت دمای  $T$  به  $T_A$  تبدیل می شود:

$$\Rightarrow t = \frac{k/x \ t_w - hAt}{k \ x + h} \Rightarrow \frac{\dot{Q}}{A} = U(t_w + t_A)$$

$$\dot{Q} = \frac{-AK}{X} (T_W - T) , -\frac{AK}{X} (T_W - T) = hA(T_A - T)$$

با فرض این که است، عبارت بالا را خواهیم داشت.

در ادامه راه حل اول داریم:

فصل چهارم

$$\dot{Q} = \dot{Q} \Rightarrow \frac{-AK}{x}(T_w - T) = hA(T_A - T)$$

$$\Rightarrow \frac{K}{x}T_w - \frac{K}{x}T = hT_A - hT \Rightarrow \frac{K}{x}T_w$$

$$-hT = T\left(\frac{K}{x} + h\right) \Rightarrow T = \frac{K/x T_w - hT_A}{K/x + h}, \therefore \dot{Q} = \frac{AK}{X}(T_w - T)$$

$$\frac{AK}{X}\left(T_w - \frac{KT_w - hxT_A}{K + hx}\right) = \frac{AK}{x}\left(T_w - \frac{KT_w - hxT_A}{K + hx}\right)$$

$$= \frac{AK}{x}\left(\frac{T_w hx + TA hx}{K + hx}\right) = AK\left(\frac{T_w h - T_A h}{K + hx}\right) \Rightarrow$$

$$\frac{\dot{Q}}{A} = K\left(\frac{hT_w}{K + hx} - \frac{hT_A}{K + hx}\right) = \frac{Kh}{K + hx}(T_w - T_A) \Rightarrow \frac{\dot{Q}}{A} = u(T_w - T_A)$$

ب) بالا داریم \*  $T = \frac{KT_w - hxT_A}{K + hx}$

$$Q = hA(T - T_A) \Rightarrow T = \frac{Q}{hA} + T_A \Rightarrow T = \frac{v(T_w - T_A)}{h} + T_A$$

$$T = \frac{x}{K + h}(T_w - T_A) + T_A$$

حل مساله ۲۵-H, K, L, گرمای ذوب یخ و Y چگالی یخ و در رسانش از دمای  $\theta_i$  به اندازه  $\theta$  کم می شود تا آب به یخ تبدیل شود.

درهمرفت  $\theta = hA(\theta - \theta_A)$  همرفت  $Q = \frac{-KA}{Y}(\theta - \theta_i)$  رسانش (۱) دمای سطح فوقانی یخ

$\theta$  درهمرفت از هر  $\theta$  به مقدار  $\theta_A$  کم می شود ( $d\theta$  باید در جهت کاهش  $\theta$  باشد)  $\theta_i$

$$Q = \frac{KA}{Y}(\theta_i - \theta) = hA(\theta - \theta_A) \Rightarrow KA\theta_i - KA\theta = hAY\theta - hAY\theta_A \Rightarrow$$

$Q = \theta$  رسانش



### حل مسائل ترمودینامیک

$$KA\theta_i + hAY\theta_A = \theta(hAY + KA) \Rightarrow$$

$$\theta = \frac{h\theta_i + hY\theta_A}{hY + K}, Q = -K \frac{A}{Y}$$

$$\left(\frac{K\theta_i + hY\theta_A}{hY + K} - \theta_i\right) = \frac{hAK(\theta_i - \theta_A)}{hY + K} \quad (I)$$

$$Q = \frac{d\theta}{dT}, Q = ML_f - \frac{KA}{V} \left(\frac{K\theta_i + hY\theta_A - hY\theta_i - K\theta_i}{hY + K}\right)$$

$$\frac{dQ}{dt} = \frac{d}{dt} mL_f = \frac{\rho A dy}{dt} L_f \quad (II)$$

$$(I, II) \Rightarrow \frac{hAK(\theta_i - \theta_A)}{KY + K} = \frac{\rho A dy}{dT} L_f \Rightarrow \int_0^y \frac{(hY + K)}{KH} dY = \int_0^T \frac{\theta_i - \theta_A}{\rho L_f} dT$$

$$\Rightarrow \frac{Y^2}{2K} + \frac{Y}{h} = \frac{\theta_i - \theta_A}{\rho L_f} T \Rightarrow \frac{Y}{h} + \frac{Y^2}{2K} = \frac{\theta_i - \theta_A}{\rho L} T$$

حل مساله ۲۶ -

$$Q^0 = A\alpha\sigma(\theta_w^4 - \theta^4) \approx A\alpha\sigma\theta_w^4$$

زیرا  $\theta^4 \gg \theta_w^4$  با  $a=1$  و  $\sigma = 56/7 \times 10^{-9}$  داریم:

$$\frac{Q^0}{A} = 56/7 \times 10^{-9} \times (300)^4 = 549/3 \quad , \quad W/m^2$$

گرمایی که از طریق رسانش منتقل می شود

$$\frac{Q^0}{A} = K \frac{\Delta\theta}{\Delta x} = 10^5 \Delta\theta \Rightarrow \Delta\theta = \frac{495/3}{10^5} \approx 0/0046k$$

$$A = 2\pi \times 0.025 \times 0.1 + 2\pi(0.025)^2 = 0.019635m^2 \quad \text{حل مساله ۲۷- مساحت استوانه}$$

گرمایی که استوانه از طریق دیواره های خارجی که در دمای 78K قرار دارند جذب می نماید برابر

$$\dot{Q} = A\alpha\sigma\theta_w^4 = 0.0196 \times 1 \times 56.7 \times 10^{-9} (78)^4 = 0.0412W \quad \text{است:}$$

$$\dot{Q} = \dot{m}L_v \Rightarrow \dot{m} = \frac{\dot{Q}}{L_v} = \frac{0.0412}{21 \times 10^3} \Rightarrow \dot{m} = 7.06 \frac{g}{h}$$

## فصل چهارم

$$Q^0 = A\alpha\sigma(\theta_w^4 - \theta^4) \approx A\alpha\theta_w^4 \quad \text{حل مساله ۲۸}$$

$$A = \frac{100}{0.35 \times 5.67 \times 10^{-9} (2460)^4} = 1.36 \times 10^{-4} m^2 = 1.36 Cm^2$$

حل مساله ۲۹

$$A = 2\pi \times \frac{3.26 \times 10^{-4}}{2} \times 1.302 = 1.333 \times 10^{-3} m^2$$

$$\dot{Q} = VI = 20.2 \times 12.5 = 258.56 W$$

$$\dot{Q} = A\alpha\sigma(\theta_{Cu}^4 - \theta_w^4) \approx A\alpha\sigma\theta_{Cu}^4$$

$$\theta_{Cu}^4 = \frac{258/56}{1.333 \times 10^{-3} \times 1 \times 56.7 \times 10^{-9}} = 1360 k$$

حل مساله ۳۰- توان دریافت شده در خارج از جو در واحد سطح برابر  $1350 \frac{W}{m^2}$  است بنابراین

توان کل تابش شده توسط خورشید برابر است با :

$$Q = 1350 \times 2.806 \times 10^{23} = 30881 \times 10^{26} W$$

$$\dot{Q} = A\alpha\sigma(\theta_S^4 - \theta_E^4) \approx A\alpha\sigma\theta_S^4 \Rightarrow \theta_S^4 = \frac{\dot{Q}}{A\alpha\sigma} =$$

$$\frac{3.7881 \times 10^{26}}{6.07 \times 10^{18} \times 1 \times 56.7 \times 10^{-9}} = 5760 k$$

$$\dot{Q} = A\sigma\alpha(\theta_w^4 - \theta^4) \quad \text{حل مساله ۳۱- الف)}$$

$$Lim(\theta_w - \theta) \rightarrow 0 \equiv Lim\theta_w = \theta$$

$$\theta_w^4 - \theta^4 = (\theta_w - \theta)(\theta_w^3 + \theta_w^2\theta + \theta_w\theta^2 + \theta^3) \approx 4\theta_w^3(\theta_w - \theta)$$

$$\dot{Q} = 4A\sigma\alpha\theta_w^3(\theta_w - \theta)$$

ب) اگر ظرفیت گرمایی جسم در فشار ثابت  $Cp(\frac{J}{K})$  باشد داریم :

## حل مسائل ترمودینامیک

$$Cp = \left( \frac{dQ}{d\theta} \right)_p = \dot{Q} \frac{d\tau}{d\theta} \Rightarrow \dot{Q} = Cp \frac{d\theta}{d\tau} = 4A\sigma\alpha\theta_w^3 (\theta_w - \theta)$$

$$\int_0^\tau d\tau = \int_{\theta_1}^{\theta_2} \frac{Cp d\theta}{4A\sigma\alpha\theta_w^3 (\theta_w - \theta)} = \left[ -\frac{Cp}{4A\sigma\alpha\theta_w^3} \ln(\theta_w - \theta) \right]_{\theta_1}^{\theta_2}$$

$$\tau = \frac{Cp}{4A\sigma\alpha\theta_w^3} \ln \left( \frac{\theta_w - \theta_1}{\theta_w - \theta_2} \right)$$

ج)  $Cp = C_p m = C_p \rho V$  جرم / ظرفیت گرمایی = ظرفیت گرمایی ویژه

اگر زمان لازم برای کاهش دمای آلومینیم را  $\tau_{Al}$  و در زمان لازم برای کاهش دمای مس را  $\tau_{Al}$  بنامیم.

$$\frac{\tau_{Al}}{\tau_{Cu}} = \frac{(C_p)_{Al}}{(C_p)_{Cu}} \times \frac{\rho_{Al}}{\rho_{Cu}} \Rightarrow \frac{(C_p)_{Al}}{(C_p)_{Cu}} = \frac{\tau_{Al}}{\tau_{Cu}} \times \frac{\rho_{Cu}}{\rho_{Al}}$$

$$\frac{(C_p)_{Al}}{(C_p)_{Cu}} = \frac{10 \times 8.9}{14.2 \times 2.7} = 2.32$$

حل مساله ۳۲-

$$\text{جرم کره مسی} = \frac{4}{3} \pi R^3 \rho = \frac{4}{3} \pi (0.02)^3 \times 8.93 \times 10^3 = 0.299 \text{ kg}$$

$$\text{مساحت کره مسی} = 4\pi R^2 = 5.026 \times 10^{-3} \text{ m}^2$$

$$\tau = \frac{mCp}{4\theta_w^3 A\alpha\sigma} \ln\left(\frac{3}{2}\right) = \frac{0.299 \times 3810}{4 \times (373)^3 \times 5.026 \times 10^{-3} \times 56.7 \times 10^{-9}} \approx 7800 \text{ s}$$

$$\tau = 130 \text{ دقیقه}$$

# فصل پنجم : گازهای کامل

### حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۱- گرمای ایجادی تنها صرف افزایش دمای  $m$  از هوا و به بقیه سرایت نمی کند.

$$w^2 = \frac{1}{\rho K_s}, K = \frac{1}{\gamma P} \Rightarrow W^2 = \gamma P / \rho, \Delta Q = 0 \quad \text{الف در بی دررو:}$$

$$W = \sqrt{\frac{\gamma P}{\rho}} = \frac{\sqrt{PV\gamma}}{m} = \frac{\sqrt{nR\Delta T\gamma}}{m} = \frac{\sqrt{R\Delta T\gamma}}{m} \Rightarrow$$

$$W^2 = \frac{\gamma R \Delta T}{M} \Delta T = \frac{m W^2}{\gamma R} = \frac{W^2}{\gamma R/m} \Rightarrow \Delta T = \frac{W^2}{\gamma R/m}$$

$$\Delta T = \frac{(\frac{600 \times 16.1}{3600})^2 \times 28.96 \times 10^{-3}}{5 \times 8 / 31} \cong 50K \quad \text{ب)}$$

ج) برای شهاب سنگ فرمول قسمت الف به صورت زیر نوشته می شود:

$$\Delta U = \frac{1}{2} m W^2 = mc \Delta T$$

که در آن  $m$  جرم شهاب سنگ و  $C$  ظرفیت گرمایی ویژه آن است با  $W=20m$  یا  $W=32180m/s$

$$\Delta T = \frac{W^2}{2C} = \frac{1}{C} \frac{(32180)^2}{2} = \frac{1}{C} \times 5/17 \times 10^8 \quad \text{داریم:}$$

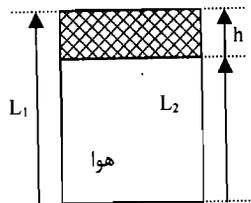
حل مساله ۲- اگر طول مخزن استوانهای را  $L$  فرض کنیم به گونه ای که  $L > 76m$  آنگاه به دلیل

اینکه فرایند همدم است می توانیم بنویسیم:

$$P_1 V_1 = P_2 V_2 \Rightarrow P_1 L_1 A = P_2 L_2 A \Rightarrow P_1 L_1 = P_2 L_2$$

## فصل پنجم

توجه می کنیم که  $P_0 = 1 \text{atm} = 76 \text{cmHg}$  بنابراین اگر در طرفین رابطه بالا فشار را بر حسب  $\text{cmHg}$  در نظر بگیریم افزایش فشار در اثر ریختن جیوه به مقدار  $h$  همان  $h$  خواهد بود.

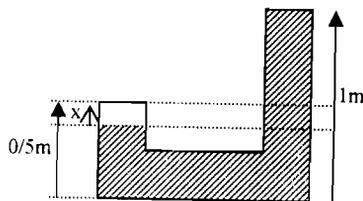


بنابراین اگر ارتفاع پیستون به مقدار  $h$  کاهش یابد ارتفاع جیوه  $h$  بوده فشار برابر  $p_0 + h$  می شود.  
 $P_1 L_1 = P_2 L_2 \Rightarrow 76 L_1 = (76 + h)(L_1 - h) \rightarrow h^2 = h L_1 - 76 h$   
 و جوابهای آن  $h = 0$ ,  $h = L_1 - 76$  می باشند.  $h = 0$  جواب بدیهی است زیرا قبل از ریختن جیوه سیستم در حال تعادل بوده است. بنابراین  $L_2 = L_1 - h = 76 \text{cm}$  جواب اصلی است. ضمناً توجه داریم که در معادلات بالا نیازی به تبدیل واحد به سیستم SI نیست زیرا ضریب ثابت از دو طرف حذف می شود.

### حل مساله ۳-

$$P_1 V_1 = P_2 V_2 \Rightarrow P_1 L_1 = P_2 L_2 \Rightarrow 50 \times 75 = P x$$

$$P + (50 - x) = 175 \Rightarrow P^2 - 125P - 3750 = 0$$



جواب قابل قبول  $P = 150 \text{cmHg}$  است. مقدار  $x$  نیز برابر  $25 \text{cm}$  بدست می آید.

### حل مساله ۴-

اگر ارتفاع لیوان را  $H$  ارتفاع فضای خالی را  $h_0$  فشار جو را  $p_0$  ارتفاع آب پس از خروج قدری از آن را  $h$  و فشار هوای محبوس را  $p$  بنامیم با توجه به اینکه فرآیند تقریباً همداست داریم:

$$P_0 V_0 = P V \Rightarrow p_0 h_0 = P(H - h)$$

چون در لبه پایینی لیوان فشار همواره  $P$  است با حرکت از داخل لیوان مقدار فشار محاسبه شده باید  $P_0$  باشد.

## حل مسائل ترمودینامیک

$$P_0 = P + \rho gh \Rightarrow P = P_0 - \rho gh$$

$$P_0 V_0 = (P_0 - \rho gh)(H - h)$$

$$h^2 - \left(\frac{P_0}{\rho g} + H\right)h + \frac{P_0}{\rho g}(H - h_0) = 0 \quad \text{بنابراین داریم:}$$

سرانجام با قرار دادن مقادیر به  $\frac{P_0}{\rho g}(H - h_0) = 1/03$  ،  $H + \frac{P_0}{\rho g} = 10/4762$  به معادله درجه دوم زیر دست می یابیم .

$$h^2 - 10.4762h + 1.03 = 0 \Rightarrow h = 0.0995m$$

$$\rho V = 1 \times 35 \times 0.05 = 1.75g \quad \text{جرم آب خارج شده}$$

$$10 - h = 10 - 99.5 = 0.05cm \quad \text{ارتفاع آب خارج شده}$$

**حل مساله ۵-** دو حباب در فشار یکسانی قرار دارند. با افزایش دما در حباب بزرگتر فشار آن افزایش می یابد و تعدادی از مولکولها از طریق لوله موئین به حباب کوچکتر می روند و فشار همواره در دو حباب یکسان باقی میماند. حال اگر فشار حجم و دمای اولیه را با  $p, v, \theta$  نمایش دهیم از معادله حالت گازهای آرمانی داریم:

$$p(3V) = n_L R \theta \quad (۱)$$

$$PV = n_S R \theta \quad (۲)$$

چپس از اینکه دمای حباب دمای حباب بزرگتر از  $\theta$  به  $\theta'$  افزایش یافت تعداد مولهای آن از  $n_L$  به  $n_L - n$  کاهش می یابد  $n$  تعداد مولهای انتقال یافته است. هنگامی که فشار دو برابر می شود روابط زیر برقرار است:

$$(2p)(3V) = (n_L - n)R\theta' \quad (۳)$$

$$(2p)V = (n_S - n)R\theta \quad (۴)$$

بنابراین از تقسیم روابط ۴ و ۳ نتیجه می شود:

$$\frac{2PV}{PV} = \frac{n_S + n}{n_S} \Rightarrow 2n_S = n_S + n \Rightarrow n = n_S$$

از تقسیم روابط ۳ و ۱ نتیجه می شود:

## فصل پنجم

$$\frac{6PV}{3PV} = \frac{(n_L - n)R\theta'}{n_L R\theta} = \frac{n_L - n_S}{n_L} \frac{\theta'}{\theta}$$

$$\frac{\theta'}{\theta} = \frac{2n_L}{n_L - n_S} = \frac{2 \times 3n_S}{3n_S - n_S} = 3$$

$$n_L = 3n_S$$

زیرا از تقسیم روابط ۱ و ۲ نتیجه می شود :

$$w^2 = \frac{1}{\rho K_S}, K = \frac{1}{\gamma P} \Rightarrow W^2 = \gamma P / \rho, \Delta Q = 0 \quad \text{حل مساله ۶-الف}$$

$$\frac{1}{Z} \left( \frac{\partial Z}{\partial \theta} \right)_P = \frac{R\theta}{PV} \left[ \frac{-PV}{R\theta^2} + \frac{P}{R\theta} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P \right] \frac{1}{Z} \left( \frac{\partial Z}{\partial \theta} \right)_P = \frac{-1}{\theta} + \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_P$$

$$\frac{1}{Z} \left( \frac{dZ}{d\theta} \right) \beta = \frac{-1}{\theta} + \beta \Rightarrow \beta = \frac{1}{\theta} + \frac{1}{Z} \left( \frac{dZ}{d\theta} \right)_P$$

$$k = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta, \ln P + \ln V = \ln R\theta + \ln Z$$

$$\frac{1}{P} + \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_\theta = \frac{1}{Z} \left( \frac{\partial Z}{\partial P} \right)_\theta, \frac{1}{P} - k = \frac{1}{Z} \left( \frac{\partial Z}{\partial P} \right)_\theta \Rightarrow k = \frac{1}{P} - \frac{1}{Z} \left( \frac{\partial Z}{\partial P} \right)_\theta \quad \text{ب)}$$

حل مساله ۷- ابتدا توجه می کنیم که ضرایب ویریال به صورت زیر محاسبه می شوند :

$$Z = \frac{PV}{R\theta} = 1 + \frac{B}{V} + \frac{C}{V^2} + \dots$$

که در آن B دومین ضریب ویریال و C سومین ضریب ویریال و ... نامیده می شود ضمناً اولین ضریب ویریال  $A = R\theta$  در متن درس محاسبه شده است . بنابراین داریم :

$$B = \frac{\partial Z}{\partial \left( \frac{1}{V} \right)} \quad \text{تمام ضرایب بالاتر از } \frac{1}{V} \text{ برابر صفر}$$

$$C = \frac{\partial^2 Z}{\partial \left( \frac{1}{V} \right)^2} \quad \text{تمام ضرایب بالاتر از } \frac{1}{V^2} \text{ برابر صفر}$$

$$PV + \frac{a}{V^2} - b \left( P + \frac{a}{V^2} \right) = R\theta$$

الف) مطابق گاز و اندروالس داریم :

### حل مسائل ترمودینامیک

$$Z = \frac{Rr}{R\theta} = \left(1 + \frac{b}{V-b} - \frac{a}{R\theta} \cdot \frac{1}{V}\right)$$

$$B = \frac{\partial Z}{\partial \left(\frac{1}{V}\right)} = -V^2 \frac{\partial Z}{\partial V} = \left[-\frac{a}{R\theta} + \frac{bV^2}{(V-b)^2}\right]$$

$$B = b - \frac{a}{R\theta} \quad \text{معمولا در گاز واندروالس } V \geq b \text{ و در نتیجه:}$$

(ب) معادله ی بی تی و بریجمن :

$$P_V = R\theta \cdot \left\{ \left(\frac{1}{V} - \frac{C}{V^2\theta^3}\right)(V + B_0(1 - \frac{b}{V})) - \frac{A_0}{R\theta} \left(1 - \frac{a}{V}\right) \frac{1}{V} \right\}$$

$$= R\theta \left\{ 1 + \frac{B_0}{V} \left(1 - \frac{b}{V}\right) - \frac{C}{\theta^3} \frac{1}{V} - \frac{B_0 C}{\theta^3} \frac{1}{V^2} \left(1 - \frac{b}{V}\right) - \frac{A_0}{R\theta V} \frac{1}{V} + \frac{A_0 a}{R\theta} \frac{1}{V^2} \right\}$$

$$= R\theta \left\{ 1 + \left(B_0 - \frac{C}{\theta^3} - \frac{A_0}{R\theta}\right) \frac{1}{V} + \left(\frac{A_0 a}{R\theta} - B_0 b + \frac{B_0 C}{\theta^3}\right) \frac{1}{V^2} + \dots \right\}$$

بنابراین دومین ویریا برابر است با :

$$B = B_0 - \frac{C}{\theta^3} - \frac{A_0}{R\theta}$$

$$P_V = R\theta \left(1 + \frac{B'P}{R\theta} + \frac{C'}{R\theta} P^2 + \dots\right)$$

(ج) بسط ویریا بر حسب فشار :

$$\text{ضریب دوم ویریا} = \frac{\partial Z}{\partial \left(\frac{1}{V}\right)} = \frac{B'}{R\theta} \frac{\partial P}{\partial \left(\frac{1}{V}\right)} = \frac{B'}{R\theta} [-V^2 \left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_\theta] \Rightarrow B = \frac{B'}{R\theta} VK$$

(د) معادله ی حالت دیتریچی :

$$Z = \frac{PV}{R\theta} = \frac{V}{V-b} e^{-\frac{\alpha}{R\theta V}} \Rightarrow$$

$$\frac{\partial Z}{\partial V} = \left[ \frac{a}{R\theta V(V-b)} - \frac{b}{(V-b)} \right] e^{-\frac{\alpha}{R\theta V}}$$

بازی  $V \geq b$  معادله ی بالا شکل ساده ی زیر را پیدا می کند:

فصل پنجم

$$\frac{\partial Z}{\partial V} = \left[ \frac{a}{R\theta} \frac{1}{V^2} - \frac{b}{V^2} \right] e^{-\frac{a}{R\theta V}}$$

$$B = -V^2 \frac{\partial Z}{\partial V} = \left( b - \frac{a}{R\theta} \right) e^{-\frac{a}{R\theta V}}$$

بنابراین ضریب دوم ویریا برابر است با :

با بسط تابع نمای ضریب دوم ویریا برای گاز دیتریچی در پایین ترین تقریب با ضریب ویریا گاز

$$B = b - \frac{a}{R\theta}$$

واندروالس برابر می شود :

حل مساله ۸-الف) همدم

$$\frac{P_i}{P_f} = \frac{AP_0}{KX} \quad \text{تکدام} \quad \frac{P_i}{P_f} = \frac{V_f}{V_i} = \left( \frac{(L-X)A}{LA} \right) \frac{AP}{KX} = \frac{L-X}{L} \Rightarrow$$

$$K = \frac{AP_0 L}{X(L-X)} \quad \text{بی درو} \Rightarrow P_i V_i^\gamma = P_f V_f^\gamma \Rightarrow \frac{P_i}{P_f} = \left( \frac{V_f}{V_i} \right)^\gamma \Rightarrow$$

$$\frac{AP}{KX} = \left( \frac{L-X}{L} \right)^\gamma \Rightarrow K = \frac{AP_0}{X((L-X)/L)^\gamma} = \frac{AP_0 L^\gamma}{X(L-X)^\gamma}$$

$$\left( \frac{\partial U}{\partial V} \right) B = \frac{C_p - C_v}{\gamma B} - P \Rightarrow B = \frac{1}{V} \frac{\partial V}{\partial B}$$

از معادله ۴-۱۴ داریم :

$$C_p = C_v + nR \Rightarrow \left( \frac{\partial u}{\partial V} \right)_\theta = (C_p - C_v) / \left( \frac{\partial V}{\partial B} \right)_p$$

$$\left( \frac{du}{dV} \right)_\theta \left( \frac{dV}{d\theta} \right)_p = (C_p - C_v) - p \left( \frac{dV}{d\theta} \right)_p$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right) \left( \left( \frac{\partial u}{\partial V} \right)_\theta \right) + P = C_p - C_v, PV = nR\theta \Rightarrow$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial \theta} \right)_p = \frac{nR}{P} \Rightarrow \frac{nR}{P} (0 + P) = nR$$

$$(معادله گاز کامل) PV = nR\theta d\theta$$

حل مسائل ترمودینامیک

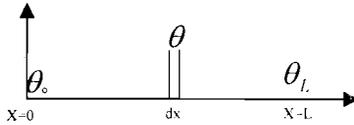
$$PVd\theta = nRd\theta = nR\theta d\theta \Rightarrow PV \frac{d\theta}{\theta} = nRd\theta$$

$$PV \int_{\theta_0}^{\theta_L} \frac{d\theta}{\theta} = nR \int_{\theta_0}^{\theta_L} d\theta \Rightarrow PV \ln \frac{\theta_L}{\theta_0} = nR(\theta_L - \theta_0) \Rightarrow$$

$$P_V = \frac{nR(\theta_L - \theta_0)}{\ln \theta_L / \theta_0} \Rightarrow \theta_L = \theta_0 = \theta$$

$$\Rightarrow PV = \frac{nR(0)}{\ln \theta_L / \theta_0}, \frac{nR}{1/\theta_0} = NR\theta$$

حل مساله ۹- مطابق شکل یک عنصر کوچک از میله به ضخامت  $d_x$  در نظر می گیریم و فرض می کنیم که دمای آن  $\theta$  و تعداد مولهای آن  $d_n$  باشد از معادله ی حالت گازهای آرمانی می توان نوشت :



$$PdV = R\theta dn \Rightarrow PA dx = R dn \left( \theta_0 + \frac{\theta_L - \theta_0}{L} x \right)$$

$$\frac{dx}{\theta_0 + \frac{\theta_L - \theta_0}{L} x} = \frac{R}{PA} dn \Rightarrow \int_0^L \frac{dx}{\theta_0 + \frac{\theta_L - \theta_0}{L} x} = \frac{R}{PA} \int_0^n dn$$

$$\frac{1}{L} \ln \left[ \frac{\theta_L}{\theta_0} \right] = \frac{Rn}{PA} \Rightarrow PV = \frac{nR(\theta_L - \theta_0)}{\ln \left[ \frac{\theta_L}{\theta_0} \right]}$$

حل مساله ۱۰-

$$du = dQ + dW \Rightarrow \int_0^{\theta_f} C_V d\theta = \int dW \Rightarrow W = C_V (\theta_f - \theta_i) \quad (\text{الف})$$

$$P_i V_i^\gamma = P_f V_f^\gamma \Rightarrow \frac{P_i}{P_f} = \left( \frac{V_i}{V_f} \right)^\gamma P_i V_i = nR\theta_i, P_f V_f = nR\theta_f \quad (\text{ب})$$

$$P_i V_f = P_f V_i \Rightarrow nR(\theta_f - \theta_i), W = C_V (\theta_i - \theta_f) \Rightarrow$$

## فصل پنجم

$$W = \frac{C_V}{nR} (P_f V_f - P_i V_i) = \frac{C_V}{R} (P_f V_f - P_i V_i) \quad \text{یک مول}$$

$$C_p - C_V = R \Rightarrow \frac{C_p}{C_V} \Rightarrow 1 + \frac{R}{C_V} = (\gamma - 1) = \frac{R}{C_V}$$

$$W = \frac{1}{\gamma - 1} (P_f V_f - P_i V_i)$$

$$W = \frac{P_f V_f}{\gamma - 1} \left[ 1 - \frac{P_i V_i}{P_f V_f} \right] \quad \text{باید ثابت کنیم } \left( \frac{P_i}{P_f} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} = \frac{P_i V_i}{P_f V_f}, \frac{V_i}{V_f} = \left[ \frac{P_i}{P_f} \right]^{\frac{1}{\gamma}}$$

است .

$$P_i V_i = nR\theta_i$$

(ج)

$$P_f V_f = nR\theta_f \Rightarrow \frac{P_i V_i}{P_f V_f} = \frac{\theta_i}{\theta_f}, \theta_i^\gamma P_i^{1-\gamma} = \theta_f^\gamma P_f$$

$$\frac{\theta_i}{\theta_f} = \left( \frac{P_i}{P_f} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \Rightarrow W = \frac{P_f V_f}{\gamma - 1} \left( 1 - \frac{P_i}{P_f} \frac{V_i}{V_f} \right) = \frac{P_f V_f}{\gamma - 1} \left[ 1 - \left( \frac{P_i}{P_f} \right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \right]$$

حل مساله ۱۱ -

$$dQ = C_V d\theta + PdV \Rightarrow \frac{dQ - PdV}{C_V} = d\theta$$

از متن کتاب داریم :

$$dQ = C_p d\theta - VdQ \quad (۱)$$

$$dQ = C_p \left( \frac{dQ - PdV}{C_V} \right) - VdP = \frac{C_p dQ}{C_V} - \frac{PC_p dV}{C_V} - VdP \quad (۲)$$

$$dQ \left( 1 - \frac{C_p}{C_V} \right) = \quad (۳)$$

$$-\frac{PC_p dV}{C_V} - VdP \Rightarrow dQ = \frac{-PC_p dV / C_V}{C_V - C_p / C_V} - \frac{VdP}{C_V - C_p / C_V} \Rightarrow$$

$$dQ = \frac{-PC_p dV}{C_V - C_p} - \frac{VC_V - dP}{C_V - C_p} \Rightarrow dQ = \frac{C_V}{nR} VdP + \frac{C_p}{nR} PdV$$

$$(بی در رو) dQ = 0 \Rightarrow C_V VdP = -C_p PdV \Rightarrow$$

### حل مسائل ترمودینامیک

$$\frac{dP}{P} = \left(\frac{C_p}{CV/\gamma}\right)\left(\frac{dV}{V}\right) \Rightarrow$$

$$\ln P = -\gamma \ln V, \ln(PV^\gamma) = \ln C \Rightarrow PV^\gamma = C \Rightarrow$$

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma \Rightarrow V_2^\gamma = \frac{P_1 V_1^\gamma}{P_2},$$

$$W = \frac{P_2 V_2 - P_1 V_1}{\gamma - 1} = \frac{15 \times 0.221 - 120 \times 0.05}{1/4 - 1} \times 12^2 \Rightarrow W = -967 \text{ lbf ft}$$

حل مساله ۱۲-

$$d\phi = P_0 d\theta + PdV$$

(الف)

$$PC_V d\theta + PdV = 0 \Rightarrow \frac{C_V d\theta}{R\theta} = \frac{-dV}{V} \Rightarrow \frac{1}{\gamma - 1} \frac{d\theta}{\theta} = \frac{dV}{V}$$

$$\frac{C_V}{R} = \frac{C_V}{C_p - C_V} = \frac{1}{\gamma - 1}$$

اگر ساده سازی شود داریم:

$$\ln \theta = -(\gamma - 1) \ln V + C \Rightarrow \ln \theta + (\gamma - 1) \ln V = C \Rightarrow \theta V^{\gamma-1} = C$$

$$PV = nR\theta \Rightarrow$$

روش دوم: برای گاز کامل داریم:

$$P = \frac{nR\theta}{V} \quad \frac{nR\theta}{V} V^\gamma = K \Rightarrow nR\theta V^{\gamma-1} = K$$

$$\theta V^{\gamma-1} = \frac{K}{nR} = \text{CONST}$$

$$\theta_1 V_1^{\gamma-1} = \theta_2 V_2^{\gamma-1} = \text{CONST} \Rightarrow \theta_1 \left(\frac{4}{3} \pi R_1^3\right)^{\gamma-1} = \theta_2 \left(4/3 \pi R_2^3\right)^{\gamma-1} \quad (\text{ب})$$

$$\frac{R_2}{R_1} = \left(\frac{\theta_1}{\theta_2}\right)^{\frac{1}{3(\gamma-1)}} \Rightarrow R_2 = 50 \times \left(\frac{3 \times 10^5}{3000}\right)^{\frac{1}{3(5/3-1)}} = 2321 \text{ ft}$$

حل مساله ۱۳-

$$dQ = C_p d\theta - VdP = 0 \Rightarrow C_p d\theta = \frac{nR\theta}{P} dP$$

با استفاده از  $C_p - C_V = nR$  و در نظر گرفتن  $\gamma = \frac{C_p}{C_V}$  داریم:

فصل پنجم

$$\frac{d\theta}{\theta} = \left(1 - \frac{1}{\gamma}\right) \frac{dP}{P} \Rightarrow \ln\theta - \ln P^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} = 0$$

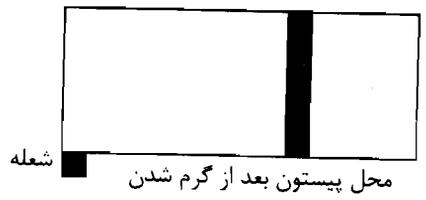
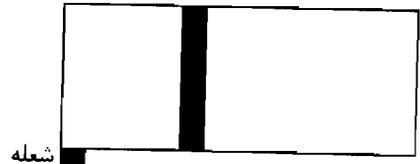
$$\frac{\theta}{P^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \text{ ثابت و } \theta_i P_i^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} = \theta_f P_f^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

$$\theta_f = \theta_i \left[\frac{P_i}{P_f}\right]^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \Rightarrow \theta_f = 300 \left[\frac{5}{1}\right]^{\frac{2}{5}} = 571k$$

حل مساله ۱۴- گاز سمت راست به طور بی در رو مترکم می شود و فشار آن به 7/59 atm افزایش می یابد .. بنابراین حجم آن عبارت است از :

$$V_f = V_i \left[\frac{P_i}{P_f}\right]^{\frac{1}{\gamma}}, P_i V_i^{\gamma} = P_f V_f^{\gamma}$$

$$V_f = 16lit, V_i = 54 \times \left[\frac{1}{7/59}\right]^{\frac{3}{5}}$$



برای گاز تک اتمی  $\gamma = \frac{5}{3}$  کار انجام شده روی گاز سمت راست به شکل زیر محاسبه می شود :

$$W = \frac{P_f V_f - P_i V_i}{\gamma - 1} = \frac{(7/59 \times 1/013 \times 10^5 \times 16 \times 10^{-3}) - (1/013 \times 10^5 \times 54 \times 10^{-3})}{2/3}$$

$$W = 10247j \Rightarrow W = 10/2kj$$

(ب)

$$\theta_f = \theta_i \left(\frac{V_i}{V_f}\right)^{\gamma-1} = 273 \times \left(\frac{54}{16}\right)^{\frac{2}{3}} \Rightarrow \theta_f \cong 614k$$

(ج) حجم نهایی گاز سمت چپ مجموع حجم اولیه آن و اختلاف حجم گاز سمت راست می باشد :

$$V_f = 54 + (54 - 16) = 92lit$$

## حل مسائل ترمودینامیک

چون تعداد مولهای گاز در سمت چپ همواره ثابت است بنابراین :

$$\frac{P_i V_i}{\theta_i} = \frac{P_f V_f}{\theta_f} \Rightarrow \theta_f = \theta_i \frac{P_i V_i}{P_f V_f}$$

$$\theta_f = 273 \frac{7/59 \times 92}{1 \times 54} \text{ lit} \Rightarrow \theta_f = 3530 \text{ k}$$

د) چه مقدار گرما به گاز سمت چپ افزوده شده است ؟ ابتدا تعداد مولهای گاز سمت چپ را حساب می کنیم .

$$n = \frac{PV}{R\theta} \Rightarrow nR = \frac{(1/013 \times 10^5 \times 54 \times 10^{-3})}{273} = 20 \text{ j / k}$$

حال گرمای جذب شده توسط این گاز را محاسبه می کنیم.

$$dQ = nC_V d\theta + PdV \Rightarrow \Delta Q = nC_V (\theta_f - \theta_i) + \Delta W$$

کار انجام شده همان است که در قسمت الف بدست آوردیم:

$$\Delta Q = 3/2 nR (\theta_f - \theta_i) + \Delta W = 3/2 \times 20 \times (3530 - 273) + 10200$$

$$\Delta Q = 107910 \text{ j} \approx 107/9 \text{ KJ}$$

حل مساله ۱۵- فرض می کنیم که طی یک فرآیند ایستاوار هم دما و هم فشار حجم مخزن از  $V$  به  $V+v$  افزایش می یابد که در آن  $v$  حجم بطری است . در این صورت کار انجام شده برابر است با :

$$W = - \int_{V_i}^{V_i+v} P_0 dV = -P_0 v$$

کار انجام شده روی بطری  $+P_0 v$  می باشد . اگر تعداد مولهای گاز که به بطری می روند  $n$  باشد و دمای اولیه آن  $\theta_0$  برابر گرمای مخزن، تغییر انرژی داخلی گازی که وارد بطری می شود چنین است :

$$\Delta U = nC_{V,1} (\theta - \theta_0)$$

از طرفی با استفاده از معادله گاز آرمانی می دانیم  $P_0 V = nR\theta_0$  و این بدان معنی است که  $n$  مول از گاز مخزن در فشار  $P_0$  و دمای  $\theta_0$  حجم اولیه  $V$  را اشغال می کند.

$$\Delta U = W \Rightarrow nC_{V,1} (\theta - \theta_0) = nR\theta_0$$

$$\theta - \theta_0 = \frac{R}{C_{V,1}} \theta_0 = (\gamma - 1)\theta_0 \quad , \theta = \gamma\theta_0$$

## فصل پنجم ۱

حل مساله ۱۶-الف) فشار داخل مخزن تقریبا ثابت می ماند. اگر تمام گازی که داخل اتاقک قرار دارد در فشار  $P_0$  قرارگیرد حجم آن افزایش می یابد، مانند وقتی که اتاقک به یک پیستون بدون اصطکاک وصل باشد و به طور بی در رو و حجم آن افزایش یابد:

$$\theta_i P_i^{-\frac{\gamma-1}{\gamma}} = \theta_f P_f^{-\frac{\gamma-1}{\gamma}} \Rightarrow \theta_f = \theta_i \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

ب) با توجه به اینکه حجم اتاقک ثابت است می توان نوشت :

از قسمت الف)  $\left(\frac{\theta_f}{\theta_i}\right)$  را جایگزین می کنیم:

$$\frac{P_f}{P_i} = \frac{n_f}{n_i} \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \Rightarrow n_f = n \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{1}{\gamma}}$$

ج) تعداد مولهایی که از اتاقک به مخزن می رود برابر  $n_i - n_f$  می باشد و تغییر انرژی داخلی گاز داخل مخزن برابر است با  $(n_i - n_f)C_v d\theta$  و گرمای منتقل شده برابر است با :

$$dQ = dU + PdV = (n_i - n_f)C_v d\theta + (n_i - n_f)R d\theta = (n_i - n_f)C_p dV$$

کار انجام شده توسط اتاقک در یک فرآیند بی در رو که همراه با افزایش حجم آن باشد برابر تغییر انرژی داخلی گاز مخزن است یعنی :

$$(n_i - n_f)C_p + (\theta' - 0) = \frac{P_f V_f - P_i V_i}{\gamma - 1}$$

علامت منفی به این دلیل است که تغییر انرژی داخلی گاز اتاقک مثبت است بنابراین :

$$(n_i - n_f)C_p \theta' = \frac{1}{\gamma - 1} (n_f R \theta_f - n_i R \theta_i)$$

$$\theta' = \frac{R}{C_p(\gamma - 1)} \times \frac{n_f \theta_f - n_i \theta_i}{n_i - n_f}$$

از طرفی با توجه به قسمت ب داریم :

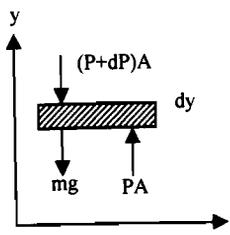
$$\frac{n_f \theta_f - n_i \theta_i}{n_i - n_f} = \frac{n_i \theta_i \left(\frac{n_f \theta_f}{n_i \theta_i} - 1\right)}{n_i \left(1 - \frac{n_f}{n_i}\right)} = \frac{\theta_i \left[\left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{1}{\gamma}} - 1\right]}{1 - \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{1}{\gamma}}}$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$\theta' = \frac{\theta_i}{\gamma} \frac{1 - \frac{P_f}{P_i}}{1 - \left(\frac{P_f}{P_i}\right)^{\frac{1}{\gamma}}}$$

و همچنین  $\frac{R}{C_p(\gamma - 1)} = \frac{1}{\gamma}$  در نتیجه :

حل مساله ۱۷-



الف) یک لایه هوا به ضخامت dy و سطح A در نظر می گیریم ، فرض می کنیم فشار در طول این لایه به اندازه dp تغییر کند. با رسم نمودار نیروهای وارد بر این لایه در می یابیم :

$$\left. \begin{aligned} mg + (P + dP)A + PA \\ m = \rho V = \rho A dy \end{aligned} \right\} \rho A dy g = -dPA \quad \vee \quad dP = -\rho g A dy$$

اگر جرم مولی هوا m باشد و حجم مولی آن را با v نمایش دهیم :

$$\rho = \frac{m}{V} = \frac{m}{R\theta/P} = \frac{mP}{R\theta}$$

$$\frac{dP}{P} = \frac{-m/Vgdy}{P} = \frac{mgdy}{PV} = \frac{mgdy}{nR\theta} \Rightarrow \int_{P'}^{P''} \frac{dP}{P} = \int_0^m \frac{mgdy}{R\theta} \Rightarrow$$

$$\frac{dP}{P} = -\frac{mg}{R\theta} dy \Rightarrow P = P_0 C^{-\frac{mgdy}{R\theta}}$$

با جایگذاری در رابطه بالا بدست می آوریم .

$$\frac{\theta}{P^\gamma} \Rightarrow \ln \theta - \frac{\gamma-1}{\gamma} \ln P = \text{ثابت} \quad \text{(ب)}$$

$$\theta = C_p \frac{\gamma-1}{\gamma} \Rightarrow d\theta = \frac{\gamma-1}{\gamma} C_p P^{-\frac{1}{\gamma}}$$

$$d\theta = \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{\theta}{P^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}} \times P^{-\frac{1}{\gamma}} \times dP \Rightarrow d\theta = \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{\theta}{P} dP$$

### فصل پنجم

$$\frac{dP}{P} = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{d\theta}{\theta}$$

با مشتق گرفتن نتیجه می دهد :

(ج)

$$\frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{d\theta}{\theta} = -\frac{mg}{R\theta} dy \Rightarrow \frac{d\theta}{\theta} = \frac{mg}{R} \frac{\gamma - 1}{\gamma}$$

$$\frac{d\theta}{dy} = -\frac{28/96 \times 10^{-3} \times 9/8(1/4 - 1)}{8/314 \times 1/4}$$

$$= -0/00975 km$$

حل مساله ۱۸-الف) این روش روخ هارت برای اندازه گیری  $\gamma$  است از فرمول زمان تناوب

$$\tau = 2\pi \sqrt{\frac{mV}{\gamma PA^2}} \Rightarrow \tau = 2\pi \left[ \frac{0/01 \times 5 \times 10^{-3}}{1/4 \times 1/013 \times 10^5 (1 \times 10^{-4})^2} \right]^{0/5} = 1/18$$

استفاده می کنیم . (ب) پس از اینکه گلوله به انتهای مسیر رسید حجم لوله از  $V_i = 5 lit$  به  $V_f$  کاهش پیدا می کند .

چون فرآیند بی در رو است :

$$P_i V_i^\gamma = P_f V_f^\gamma \Rightarrow V_f = \left( \frac{P_i}{P_f} \right)^{\frac{1}{\gamma}} V_i$$

$$V_f = \left( \frac{P_i}{P_i + \frac{mg}{A}} \right)^{\frac{1}{\gamma}} V_i = \left[ \frac{1013 \times 10^5}{1/01310^5 + \frac{0/01 \times 9/8}{1 \times 10^{-4}}} \right]^{1/4} \times 5 = 4/9655 lit$$

بنابراین حجم جاروب شده توسط گلوله برابر است با :

$$\Delta V = V_i - V_f = 0/0345 lit$$

و مسافت طی شده :

$$y = \frac{\Delta V}{A} = 0/345 m$$

حل مساله ۱۹-الف)

$$\tau = 2\pi \sqrt{\frac{mV}{\gamma PA^2}} = 2\pi \left[ \frac{0/008 \times 6 \times 10^{-3}}{1/4 \times 1/013 \times 10^5 (1/2 \times 10^{-4})^2} \right]^{0/5} = 0/9635$$

ب) پس از اینکه گلوله به انتهای مسیر رسید حجم لوله از  $V_i = 5 lit$  به  $V_f$  کاهش پیدا می کند چون

فرآیند بی در رو است :

حل مسائل ترمودینامیک

$$P_i V_i^\gamma = P_f V_f^\gamma \Rightarrow V_f = \left(\frac{P_i}{P_f}\right)^{\frac{1}{\gamma}} V_i$$

$$V_f = \left(\frac{P_i}{P_i + \frac{mg}{A}}\right)^\gamma V_i = \left[\frac{1013 \times 10^5}{1013 \times 10^5 + \frac{0/008 \times 9/8}{12 \times 10^{-4}}}\right]^{\frac{1}{14}} \times 6 = 5/9725 \text{lit}$$

بنابراین حجم جاروب شده توسط گلوله برابر است با :  $\Delta V = V_i - V_f = 0/0275 \text{lit}$

و مسافت طی شده :  $y = \frac{\Delta V}{A} = 0/275 \text{m}$

حل مساله ۲۰- عوامل موجود M, V, A, Z, P

$$Z = 2\pi \sqrt{\frac{mV}{\gamma PA^2}}$$

$$\gamma = \frac{4\pi^2 MV}{A^2 P^2} = \frac{4\pi^2 \times 16/65 \times 10^{-3} \times 5270 \times 10^{-6}}{(2/01 \times 10^{-4})^2 \times (0/96368 \times 10^5) \times (0/834)^2} = 1/28 \text{s}$$

حل مساله ۲۱-

$$\Delta P = -2\rho gY, F = PA = 2\rho gYA \Rightarrow My'' = -2\rho gYA \Rightarrow$$

$$\left. \begin{aligned} Y'' = -\frac{2\rho gYA}{M}, W^2 = \frac{2\rho gYA}{M} = \frac{2MgA}{MV} \Rightarrow \\ A = \frac{V}{h}, F = \frac{M}{V} \end{aligned} \right\} W^2 = \frac{2MgV}{MVh} = \frac{2g\rho}{ph} = \frac{2g}{h}$$

$$\Delta P = -2\rho gY + P$$

دررو انبساط بی دررو

فصل پنجم

$$PY^{-\gamma} = P_0 V_0^{-\gamma} \Rightarrow PA^{\gamma} (L - Y)^{-\gamma} = P_0 A^{\gamma} L^{-\gamma}$$

$$P = \frac{P_0 L^{\gamma}}{(L - Y)^{\gamma}} \Rightarrow P = P_0 \left(1 - \frac{Y}{L}\right)^{-\gamma}, Y \ll L \Rightarrow P = P_0 \left(1 + \frac{\gamma Y}{L}\right)$$

$$\left. \begin{aligned} \Delta P_2 &= \frac{P_0 \gamma Y}{L} \\ \Delta P_2 &= -2\rho g Y \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta P = \frac{-P_0 \gamma Y}{L} - 2\rho g Y, F = -2\rho A Y g - \frac{Y P_0 \gamma A}{L}$$

$$F = m \frac{d^2 Y}{dt^2} = \rho h g \frac{d^2 Y}{dt^2} \quad Y'' = -Y \left( \frac{L_0 g A}{ML} - \frac{2\rho g A}{M} \right) \Rightarrow$$

$$W^2 = \frac{f_0 \gamma A}{ML} - \frac{2\rho g A}{M} = \frac{\rho_0 \gamma A}{M} - \frac{2\rho}{h}, P_0 = \rho g h \Rightarrow$$

$$W^2 = \frac{\rho g h_0 \gamma A}{ML} - \frac{2g}{h} = \frac{h_0 \gamma}{Lh} + \frac{2g}{h}, \rho = \frac{M}{V} - \frac{M}{hA}, T = 2\pi \sqrt{\frac{1}{W^2}}$$

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + \frac{1}{h} \left( 2g + \frac{\gamma g h_0}{L} \right) y = 0$$

(جواب ب)

$$\tau = 2\pi \sqrt{\frac{1}{\frac{h\gamma A}{Lh} + \frac{2g}{h}}} = 2\pi \sqrt{\frac{h}{2g + \frac{h\gamma g}{L}}}$$

$$\tau_1 = 2\pi \sqrt{\frac{2h}{g}}, \quad \left( \frac{\tau_1}{\tau_2} \right)^2 = \frac{h/2g}{h/(2g + \frac{\gamma h_0 g}{L})} = 1 + \frac{\gamma h_0}{2L}$$

$$(با استفاده از الف و ب) \rightarrow \gamma = \frac{2L}{h_0} \times \left( \frac{\tau_1^2}{\tau_2^2} - 1 \right)$$

(ج)

حل مساله ۲۲ -

$$W = \sqrt{\left( \frac{\partial P}{\partial \rho} \right)_s} \quad K_s = \frac{-1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial \rho} \right) \Rightarrow \frac{\partial V}{\partial \rho} = -VK_s$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$\rho = \frac{M}{V} \Rightarrow M = \rho V \Rightarrow \rho dV + V d\rho = 0$$

$$\frac{\partial V}{\partial \rho} = \frac{V}{\rho} \Rightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial \rho}\right) \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right) = -K_s V \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right) \frac{V}{\rho} = -K_s V \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right) s \Rightarrow \frac{1}{K_s \rho} = \left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right) s$$

$$W = \sqrt{\frac{1}{\rho K_s}} = \sqrt{\left(\frac{\partial P}{\partial \rho}\right) s}$$

$$W = \sqrt{\frac{\gamma R \theta}{M}} \Rightarrow \sqrt{\frac{5/3 \times 8314 \times 293}{39 \times 10^{-3}}} = 319 \text{ m/s} \quad \text{حل مساله ۲۳}$$

$$W = \lambda \gamma \Rightarrow W = \sqrt{\frac{\gamma R \theta}{m}} \quad \text{حل مساله ۲۴}$$

$$\gamma = \frac{W^2 m}{R \theta} = \frac{(440)^2 \times (16 \times 10^{-3})}{8.314 \times 293} = 1/2 \gamma$$

$$(1), (2) \Rightarrow MW^2 = \gamma R \theta \Rightarrow \frac{MW^2}{R \theta} = \gamma$$

حل مساله ۲۵-m محاسبه می شود با توجه به جرم مولی هلیوم نئون می توان نسبت آنها را بدست آورد.

$$W = 758, W = \sqrt{\frac{\gamma R \theta}{m}}, v = 300 \text{ h}$$

$$v = 100, \lambda = 6.77, m = 127, \theta = 400$$

$$W = \lambda v, \gamma = \frac{5}{3} \quad W^2 = \frac{\gamma R \theta}{m} \Rightarrow \gamma = \frac{MW^2}{R \theta} \quad \gamma \text{ تک اتمی و } W^2 \text{ دو اتمی}$$

اگر در صد هلیوم را با X نشان دهیم:

فصل پنجم

$$m = \frac{\gamma R \theta}{W^2} = \frac{5/3 \times 8/314 \times 300}{(758)^2} = 7/23g$$

در صد هلیوم  $4x + 20/18(100 - x) = 100 \times 7/23 \quad 16/18x = 1295 \Rightarrow x = 80\%$

حل مساله ۲۶-

$$\lambda = 2 \times 6/77cm = 13/54cm$$

$$W = f\lambda = 1000 \times 13/54 \times 10^{-2} = 135/4m/s$$

$$\gamma = \frac{W^2 m}{R \theta} = \frac{(13/54m/s)^2 \times 127(kg/kmol)}{8/314(kg/kmol) \times 400(k)} = 700$$

حل مساله ۲۷-

$$W^2 = 47/825 \quad m = 4kg/kmol \quad R = 8/314kg/kmol$$

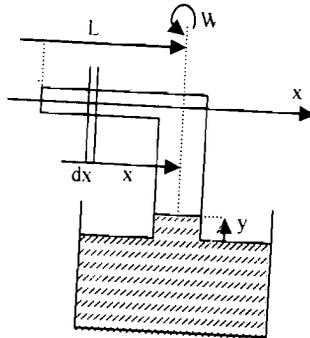
$$\theta = \frac{W^2 m}{R \gamma} = \frac{47/825 \times 4}{(8/314 \times 5/3)} = 13/8057k$$

حل مساله ۲۸- به دلیل چرخش لوله L شکل، مولکولهای هوا از داخل آن رانده می شود و فشار در قسمت مرکزی کاهش یافته به P می رسد. این کاهش در مرکز بیشترین مقدار است و هر چه به سمت بیرون پیش می رویم فشار به P<sub>0</sub> نزدیکتر می شود. مطابق شکل عنصر کوچکی به ضخامت dx و فاصله x از مرکز در نظر می گیریم و اختلاف فشار دو سر این عنصر را محاسبه می کنیم.

$$AdP = -dmx\omega^2, \quad dm = \rho Adx$$

$$\rho = \frac{m}{V}, \quad PV = R\theta \Rightarrow \rho = \frac{mP}{R\theta}$$

$$dP = -\rho\omega^2 x dx = -\frac{mP}{R\theta}\omega^2 x dx$$



### حل مسائل ترمودینامیک

$$\int_0^P \frac{dP}{P} = -\frac{m\omega^2}{R\theta} \int_0^L x dx, P = P_0 e^{-\frac{m\omega^2}{2R\theta} L^2}, P_0 - P = \rho' g y$$

$$y = \frac{P_0 (1 - e^{-\frac{m\omega^2}{2R\theta} L^2})}{\rho' g}$$

حل مساله ۲۹-الف) برای یک گاز پارامغناطیس از مسئله (۱۹-۴):

$$dQ = \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_{m,V} d\theta + [p + \left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_{\theta,M}] dV + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial \theta}\right)_{\theta,V} - \mu_0 H\right] dM$$

چون U تنها تابع از  $\theta$  است بنابراین:

$$dQ = C_{M,V} d\theta = pdV - \mu_0 H dM$$

با استفاده از معادله حالت گاز آرمانی  $PV = nR\theta$  و معادله کوری  $M = 4\pi C'_c \frac{H}{\theta}$  برای فرآیند بی

$$dQ=0$$

در رو داریم:

$$C_{m,V} d\theta + \frac{nR\theta}{V} dV - \frac{\mu_0 \theta}{4\pi C'_c} dm = 0, \frac{C_{M,V}}{nR} \frac{d\theta}{\theta} + \frac{dV}{V} = \frac{\mu_0}{4\pi n R C'_c} M dM$$

$$\frac{C_{M,V}}{nR} \ln \theta + \ln V = \frac{\mu_0}{8\pi n R C'_c} M^2 + \text{const}$$

یا

برای سادگی ثابت را برابر  $\ln A$  در نظر می گیریم که A نیز یک ثابت است.

$$W^2 = \frac{\rho g h_0 \gamma A}{ML} - \frac{2g}{h} = \frac{h_0 \gamma}{Lh} + \frac{2g}{h}, \rho = \frac{M}{V} \frac{M}{hA}, T = 2\pi \sqrt{\frac{1}{W^2}}$$

تعداد مولکولهایی که از زاویه فضایی  $d\Omega$  حرکت می کنند و سرعت آنها بین W و  $W+dW$  است

کسری که از این مولکولهای که در مدت زمان  $d\tau$  به  $dA$  برخورد می کنند.

تعداد مولکولهایی که از زاویه فضایی  $d\Omega$  حرکت می کنند و به  $dA$  برخورد می کنند

فصل پنجم

حل مساله ۳۰-

$$d^3 N_{W,\theta,\phi} d\tau dA = [dN_w \frac{d\Omega}{4\pi}] [\frac{dV}{V}]$$

$$d^3 N_{W,\theta,\phi} d\tau dA = [dN_w \frac{\sin\theta d\theta \cdot d\phi}{4\pi}] [\frac{Wdt \cos\theta dA}{V}]$$

$$\int_0^\infty d^3 N_{W,\theta,\phi} = \frac{1}{4V} \int_0^\infty W dN_w \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos\theta \sin\theta d\theta$$

$$= \frac{1}{4V} \int_0^\infty W dN_w = \frac{\langle W \rangle}{4V}$$

حل مساله ۳۱-الف) از ۵-۲۲ استفاده می کنیم

$$\frac{1}{2} m \langle W^2 \rangle = \frac{3}{2} K\theta \Rightarrow \langle W^2 \rangle = \frac{3K\theta}{m} \Rightarrow W_{rms} = \sqrt{\frac{3K\theta}{m}}$$

ب) حال با توجه به ۵-۱۲)  $= \sqrt{\frac{\gamma R\theta}{M}}$  صوت M.W جرم ملکولی هوا داریم :

$$W_{rms} = \sqrt{\frac{3K\theta}{m}} = \sqrt{\frac{3NK\theta}{mN}} = \sqrt{\frac{3nR\theta}{Nm}} \Rightarrow W_{rms} = \sqrt{\frac{3}{\gamma} \frac{\gamma R\theta}{M}} = \sqrt{\frac{3}{\gamma} W}$$

$$W = \frac{|Q_C|}{|Q_H| - |Q_C|} = \frac{\theta_C}{\theta_H - \theta_C} = \frac{\theta_C}{1 - \frac{\theta_C}{\theta_H}}$$



# فصل ششم : دینامیک ریلکسیون ، قانون اول ترمودینامیک

حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۱-

$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} \quad (1)$$

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma \Rightarrow \left(\frac{V_1}{V_2}\right)^\gamma = \frac{P_2}{P_1} \Rightarrow \frac{V_1}{V_2} = \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{\frac{1}{\gamma}}$$

$$\left(\frac{V_1}{V_2}\right)^{\gamma-1} = \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}, \quad P_3 V_3^\gamma = P_4 V_4^\gamma \quad (2)$$

$$|Q_H| = \int_{\theta_2}^{\theta_3} C_p d\theta = C_p (\theta_3 - \theta_2) \quad \theta_3 > \theta_2 \quad \sin \theta = \frac{V_2}{\theta_2} = \frac{V_3}{\theta_3}$$

$$V_3 > V_2 \Rightarrow |Q_C| = \int_{\theta_4}^{\theta_1} C_p d\theta = C_p (\theta_1 - \theta_4) \quad \theta_1 > \theta_4 \quad \sin \theta = \frac{\theta_1}{V_1} = \frac{\theta_4}{V_4} \Rightarrow V_4 > V_1 \quad (3)$$

$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} = 1 - \frac{\theta_1 - \theta_4}{\theta_3 - \theta_2} \cdot \frac{\theta_1}{V_1} = \frac{\theta_4}{V_4} \rightarrow \frac{\theta_4}{\theta_1} = \frac{V_4}{V_1}$$

$$\eta = 1 - \frac{\theta_1}{\theta_2} \left( \frac{\theta_4 - 1}{\frac{\theta_1}{\theta_3} - 1} \right) \frac{\theta_2}{V_2} = \frac{\theta_3}{V_2} \rightarrow \frac{\theta_3}{\theta_2} = \frac{V_3}{V_2} \quad \text{از (2) داریم:} \quad (4)$$

$$(1,2,3,4) \rightarrow \eta = 1 - \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}} \left(\frac{\frac{V_4}{V_1} - 1}{\frac{V_3}{V_2} - 1}\right) \quad (5)$$

$$\left. \begin{aligned} P_3 V_3^\gamma = P_4 V_4^\gamma \\ P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma \end{aligned} \right\} \rightarrow \frac{P_4}{P_1} \left(\frac{V_4}{V_1}\right)^\gamma = \frac{P_3}{P_2} \left(\frac{V_3}{V_2}\right)^\gamma \Rightarrow P_4 = P_1, P_3 = P_2$$

$$\Rightarrow \left(\frac{V_4}{V_1}\right)^\gamma = \left(\frac{V_3}{V_2}\right)^\gamma \Rightarrow \frac{V_4}{V_1} = \frac{V_3}{V_2} \quad (6) \text{ از (5) \& (6) } \Rightarrow \eta = 1 - \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{\frac{\gamma-1}{\gamma}}$$

فصل ششم

حل مساله ۲-

$$P_1 = P_4 \Rightarrow \frac{V_1}{\theta_1} = \frac{V_4}{\theta_4} \Rightarrow \theta_4 = \frac{V_4}{V_1} \theta_1, V_4 \langle V_1 \rightarrow \theta_4 \rangle \theta_1$$

$$|Q_C| = \left| \int_{\theta_4}^{\theta_1} C_P d\theta \right| = C_P (\theta_4 - \theta_1)$$

$$V_2 = V_3 \Rightarrow \frac{P_2}{\theta_2} = \frac{P_3}{\theta_3} \Rightarrow \theta_3 = \frac{P_2}{P_3} \theta_2, P_3 \rangle P_2$$

$$\Rightarrow \theta_3 \rangle \theta_2 \Rightarrow |Q_H| = \left| \int_{\theta_2}^{\theta_3} C_V d\theta \right| = C_V (\theta_3 - \theta_2)$$

$$\eta = 1 - \frac{C_P (\theta_4 - \theta_1)}{C_V (\theta_3 - \theta_2)} \rightarrow \eta = 1 - \gamma \frac{(\theta_4 - \theta_1)}{(\theta_3 - \theta_2)}$$

$$P_1 = P_2 \rightarrow \frac{V_1}{\theta_1} = \frac{V_2}{\theta_2} \rightarrow \theta_1 = \frac{V_1}{V_2} \theta_2, V_1 \rangle V_2 \rightarrow \theta_1 \rangle \theta_2$$

حل مساله ۳-

$$|Q_C| = \left| \int_{\theta_1}^{\theta_2} C_P (\theta_2 - \theta_1) \right|$$

$$V_2 = V_3 \rightarrow \frac{P_2}{\theta_2} = \frac{P_3}{\theta_3} \rightarrow \theta_3 = \frac{P_2}{P_3} \theta_2, P_3 \rangle P_2 \rightarrow \theta_3 \rangle \theta_2 \rightarrow$$

$$|Q_H| = \left| \int_{\theta_2}^{\theta_3} C_V d\theta \right| = C_V (\theta_3 - \theta_2)$$

$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} = 1 - \frac{C_P (\theta_1 - \theta_2)}{C_V (\theta_3 - \theta_2)} \Rightarrow \eta = 1 - \gamma \left( \frac{\frac{\theta_2}{\theta_1} - 1}{\frac{\theta_3}{\theta_2} - 1} \right) \quad (1)$$

از دوچرخه فوق داریم.

$$\frac{P_1 V_1 = nR\theta_1}{P_2 V_2 = nR\theta_2} \rightarrow \frac{\theta_1}{\theta_2} = \frac{P_1 V_1}{P_2 V_2} = \frac{V_1}{V_2} \quad (2)$$

از دوچرخه فوق داریم.

$$\frac{P_2 V_2 = nR\theta_2}{P_3 V_3 = nR\theta_3} \rightarrow \frac{\theta_3}{\theta_2} = \frac{P_2 V_2}{P_3 V_3} = \frac{P_2}{P_3} \quad (3)$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$(3), (2), (1) \Rightarrow \eta = 1 - \gamma \frac{\frac{\theta_1}{\theta_2} - 1}{\frac{\theta_3}{\theta_2} - 1} = 1 - \gamma \left( \frac{\frac{V_1}{V_2} - 1}{\frac{P_3}{P_2} - 1} \right)$$

حل مساله ۴- الف)  $W = \int_{V_1}^{V_2} P_1 dV = \int_{V_2}^{V_1} P_1 dV \rightarrow W = [P_1(V_2 - V_1) + P_1(V_1 - V_2)] \Rightarrow$

$$W = (P_1 - P_2)(V_2 - V_1) < 0$$

(ب)

$$4 \rightarrow 1 \quad \frac{V_1}{T_1} = \frac{V_4}{T_4} \rightarrow T_4 = \frac{V_2}{V_1} T, V_2 \rangle V_1 \rightarrow T_4 \langle T_1, |Q_C| = C_p(\theta_4 - \theta_1)$$

$$4 \rightarrow 2 \quad \frac{P_1}{T_1} = \frac{P_2}{T_2} \rightarrow T_2 = \frac{P_2}{P_1} T, P_2 \rangle P_1 \rightarrow T_2 \langle T_1$$

$$2 \rightarrow 3 \quad \frac{V_2}{T_3} = \frac{V_1}{T_2} \rightarrow T_3 = \frac{V_2 T_2}{V_1}, V_2 \rangle V_1 \rightarrow T_2 \langle T_3$$

$$3 \rightarrow 4 \quad \frac{P_1}{T_1} = \frac{P_2}{T_3} \rightarrow T_3 = \frac{P_2}{P_1} T_4, P_2 \rangle P_1 \rightarrow T_2 \langle T_4, |Q'_C| = C_p(\theta_3 - \theta_4)$$

$$2 \rightarrow 3 \quad C_p = \left( \frac{\partial Q}{\partial T} \right)_p \rightarrow Q_{2 \rightarrow 3} = \int_{T_2}^{T_3} C_p dT - C_p(T_3 - T_2), |Q'_H| = C_p(\theta_3 - \theta_2)$$

$$2 \rightarrow 1 \quad C_v = \left( \frac{\partial Q}{\partial T} \right)_v \rightarrow \partial Q_{1 \rightarrow 2} = \int_{T_1}^{T_2} C_v dT - C_v(T_2 - T_1)$$

$$1 \rightarrow 2 \quad |Q_H| = C_v(\theta_2 - \theta_1)$$

$$\text{گرمای خارج یافته از سیستم} = |Q_C| + |Q'_C| = C_p(\theta_4 - \theta_1) + C_v(\theta_3 - \theta_4)$$

$$|Q| = Q_{2 \rightarrow 3}, Q_{1 \rightarrow 2} = C_p(T_3 - T_2) + C_v(T_2 - T_1) \text{ گرمای شارش یافته به سیستم}$$

(ج)

$$\eta = \frac{|W|}{|Q_H|} = \frac{(P_2 - P_1)(V_2 - V_1)}{C_p(T_3 - T_2) + C_v(T_2 - T_1)} \Rightarrow$$

فصل ششم

$$\eta = \frac{(P_2 - P_1)(V_2 - V_1)}{(1/V_1)C_p T_2 (V_2 - V_1) + 1/P_1 \times [C_v T_1 (P_2 - P_1)]}$$

$$\eta = \frac{(P_2 - P_1)(V_2 - V_1)}{C_p T_2 \left(\frac{V_2}{V_1} - 1\right) + C_v T_1 \left(\frac{P_2}{P_1} - 1\right)} \Rightarrow$$

$$\eta = \frac{1}{\frac{C_p T_2}{V_1} \left(\frac{1}{P_2 - P_1}\right) + \frac{C_v T_1}{P_1} \left(\frac{1}{V_2 - V_1}\right)}$$

$$\eta = \frac{1}{\left(\frac{C_v}{nR}\right) \left(\frac{\gamma P_2}{P_2 - P_1} + \frac{V_1}{V_2 + V_1}\right)}, \quad C_p - C_v = nR$$

$$\eta = \frac{\gamma - 1}{\left(\gamma \frac{P_2}{P_2 - P_1} + \frac{V_1}{V_2 + V_1}\right)}, \quad C_v \left(\frac{C_p}{C_v} - 1\right) = nR \Rightarrow \frac{C_v}{nR} = \frac{1}{\gamma - 1}$$

حل مساله ۵- الف)

$$V_1 = 10^{-3} n = \frac{P_1 V_1}{TR} = \frac{10^{-3} \times 10^{-3}}{3R} = \frac{1}{3R}, \quad T_2 = 300K, V_2, V_1 \rightarrow$$

$$\frac{P_1}{T_1} = \frac{P_2}{T_2} \rightarrow P_2 = \frac{T_2}{T_1} P_1 = 10^5 P_1, \quad C_v = \frac{3}{2} nR$$

$$Q = \int_{T_1}^{T_2} C_v dT = \frac{3}{2} nR(300 - 3) = \frac{891}{2} nR = 148.5$$

$$\Delta u = u + u_0 = \frac{891}{2} nR + 0 = \frac{891}{6} = 148.5$$

انرژی داخلی هم می تواند تبدیل به کار شود و هم تبدیل به گرما یا ترکیبی از هر دوی اینها، بنابراین اطلاق کار یا انرژی ذخیره شده به انرژی داخلی لزومی ندارد.

ب)

$$Q = 0, T_f = 4R, T_i = 3R \quad T_1 - T_2 = 3R$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$\Delta U = W, \Delta U = U_f - U_i = \frac{891}{2} nR$$

ذخیره انرژی داخلی تبدیل به کار شده است.

$$W = \frac{-891}{2} nR = \frac{-891}{6} = -148, T_3 = T_1, P_1 V_1 = P_3 V_3$$

$$\Delta U = 0 \rightarrow Q = -W, W = - \int_{V_3}^{V_1} P dV, PV = nRT = 3nR \quad (ج)$$

$$P = \frac{nRT}{V} = \frac{1}{V} \rightarrow Q = -W, W = - \int_{V_3}^{V_1} \frac{dV}{V} = -Ln \frac{V_1}{V_3} = Ln \frac{V_2}{V_1}$$

$$P_3 P_3^\gamma = P_2 V_2^\gamma \rightarrow 10^5 \times (10^{-3})^{9.67} = 1$$

$$P_3 V_3 = 10^3 \times 10^{-3} - 1 \rightarrow (P_3 V_3)(V_2)^{\gamma-1} = 1$$

$$V_2^{\gamma-1} = 1 \rightarrow V_3 = 1 \xrightarrow{\gamma-1} V_3 = 1 \quad (د)$$

$$(2), (1) \rightarrow W = nR\theta \ln\left(\frac{V_3}{V_1}\right) = \frac{1}{3} \times 3 \times 6.9 = 6.9 J \Rightarrow$$

$$W = 6.9 \rightarrow Q = -W = -6.9$$

$$\eta = 1 - \frac{|Q_c|}{|Q_H|} = 1 - \frac{6.9}{148.5} = 0.954 \Rightarrow \eta = 95.4\%$$

$$\text{شاخه } 2 \rightarrow 3: |Q_H| = \int_{\theta_2}^{\theta_1} C_p d\theta = C_p (\theta_3 - \theta_2)$$

حل مساله ۶-

$$\text{شاخه } 4 \rightarrow 1: |Q_c| = \int_{\theta_4}^{\theta_1} C_v d\theta = C_v (\theta_4 - \theta_1)$$

$$n = 1 - \frac{1 (1.R_E)^\gamma - (1.R_c)^\gamma}{\gamma (1.R_E) - (1.R_c)} \quad \text{معادله (4-6)}$$

$$1 \rightarrow 2 \quad \theta_1 V_1^{\gamma-1} = \theta_2 V_2^{\gamma-1} \text{ و } R_c = \frac{V_1}{V_2} \text{ و } R_E = \frac{V_1}{V_3} \text{ که در آن } R_E \text{ نسبت انبساط و } R_c \text{ نسبت تراکم}$$

فصل ششم

$$2-3 \quad |Q_H| = \int_{\theta_2}^{\theta_3} C_p \theta d = (\theta_3 \theta_2) C_p, \quad 4-1 \quad |Q_C| = \int_{\theta_2}^{\theta_3} C_v \theta d = C_v (\theta_4 \theta_1) C_p$$

$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} = 1 - \frac{C_v (\theta_4 - \theta_1)}{C_p (\theta_3 \theta_2)} = 1 - \left[ \frac{1}{\gamma} \right] \frac{\theta_4 - \theta_1}{\theta_3 \theta_2} =$$

$$1 - \frac{1}{\gamma} \frac{(\frac{\theta_4}{\theta_1} - 1)}{(\frac{\theta_3}{\theta_1} - \frac{\theta_2}{\theta_1})} = 1 - \frac{1}{\gamma} \frac{(\frac{\theta_4}{\theta_1} - 1)}{(\frac{\theta_3}{\theta_1} - \frac{\theta_2}{\theta_1})}$$

$$V_1^\gamma (\theta_4 - \theta_1) = \theta_3 V_3^{\gamma-1}, \quad \theta_3 = \frac{P V_3}{R}, \quad \theta_2 = \frac{P V_2}{R}$$

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma \Rightarrow \frac{P_1}{P_2} = \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^\gamma = \left(\frac{1}{rc}\right)^\gamma, \quad P_4 V_1^\gamma = P_3 V_2^\gamma \Rightarrow \frac{P_4}{P_3} = \frac{P_4}{P_2} = \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^\gamma = \left(\frac{1}{r_E}\right)^\gamma$$

$$\eta = 1 - \frac{\frac{(V_3^\gamma - V_2^\gamma)}{\gamma - 1} \frac{V_1}{V_1}}{\gamma (V_3 - V_2)} = 1 - \frac{V_1 \left[ \left(\frac{V_3}{V_1}\right)^\gamma - \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^\gamma \right]}{\gamma (V_3 - V_2)} = 1 - \frac{\left[ \left(\frac{V_3}{V_1}\right)^\gamma - \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^\gamma \right]}{\gamma \left[ \left(\frac{V_3}{V_1}\right) - \left(\frac{V_2}{V_1}\right) \right]}$$

$$\frac{V_1}{V_3} = R_E, \quad \frac{V_1}{V_2} = R_C \rightarrow n = 1 - \frac{1}{\gamma} \frac{\left(\frac{1}{R}\right)^{E\gamma} - \left(\frac{1}{R_C}\right)^\gamma}{\left(\frac{1}{R_E}\right) - \left(\frac{1}{R_C}\right)}$$

حل مساله ۷ -

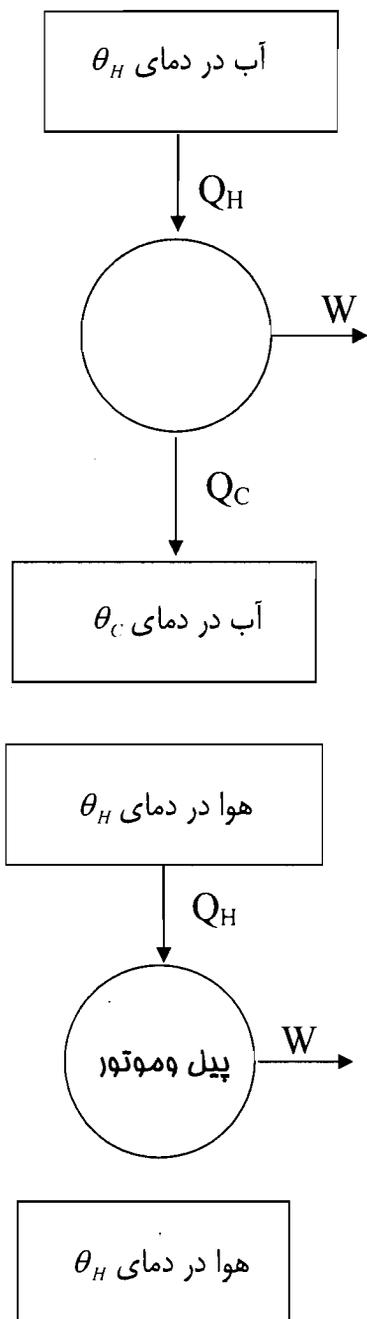
$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} \quad 2 \rightarrow 3 \quad \frac{P_2}{\theta_C} = \frac{P_3}{\theta_H} \quad 1 \rightarrow 2 \quad P_1 V_1 = P_2 V_2$$

$$1 \rightarrow 2 \quad \partial U = 0, \quad |Q_C| = |-W_{1 \rightarrow 2}|, \quad |Q_C| = |W_{1 \rightarrow 2}| = \left| \int_{V_1}^{V_2} P dV \right| = n R \theta_C L_n \frac{V_1}{V_2}$$

$$3 \rightarrow 4 \quad 4du = 0, \quad |Q_H| = |-W_{3 \rightarrow 4}| = \int_{V_3}^{V_4} P dV = n R \theta_H L N \frac{V_1}{V_2}$$

ب) ضریب عملکرد یخچال استرلینگ به شکل زیر محاسبه می شود. بازده ماشین

### حل مسائل ترمودینامیک



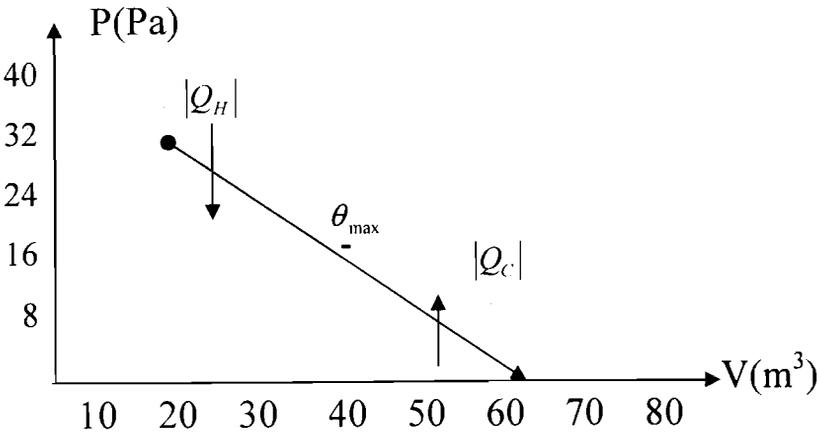
حل مساله ۸- مطابق شکل گرمایی  $|Q_H|$  توسط ماشین از آب اقیانوس در دمای  $\theta_H$  جذب می شود. مقداری از این گرما تبدیل به کار می شود و مقداری به آب در دمای  $\theta_C$  پس داده می شود. اگر بتوانیم آبهای سرد و گرم را از هم جدا کنیم و به عنوان دو منبع سرد و گرم مورد استفاده قرار دهیم در آن صورت قانون دوم نقض نمی شود.

حل مساله ۹- سیستم شامل پیل و موتور می باشد. دمای سیستم ثابت می ماند و بنابراین مقداری از گرما از هوا دریافت می کند. کار انجام شده توسط موتور را  $W$  می نامیم. در نگاه اول به نظر می رسد که این سیستم قانون دوم را نقض می کند زیرا گرمای  $|Q_H|$  را از هوا دریافت کرده آن را کاملاً به کار تبدیل می کند. از طرفی توجه می کنیم که جذب گرما توسط پیل برای ادامه یافتن فرایند شیمیایی آن است که منجر به تولید جریان می شود. پس از انجام مقداری کار پیل دیگر در شرایط اولیه خود قرار ندارد یعنی انرژی داخلی آن تغییر نکرده است. اگر بخواهیم چرخه ای را که اکنون نیمه کاره رها شده است کامل کنیم باید به اندازه  $W'$  کار انجام دهیم تا انرژی داخلی پیل به حالت اول بازگردد. در این فرایند گرمای  $|Q_C|$  به هوا پس داده خواهد شد. در آن صورت کار خالص  $W - W'$  و گرمای جذب شده  $|Q_H|$  و گرمای پس داده شده  $|Q_C|$  بوده و قانون دوم نقض نمی شود.

فصل ششم

حل مساله ۱۰- انرژی داخلی جامد پارامغناطیس در فرایند کاهش همدمای میدان مغناطیسی تغییر نمی کند زیرا فرض شده است که این جسم شبیه به گاز آرمانی عمل می کند. اما توجه داریم که مطابق قانون کوری  $(M = C'_C \frac{H}{\theta})$  کاهش  $H$  باعث کاهش  $M$  درجسم پارامغناطیس می شود. لذا برای اینکه مغناطیس پذیری به مقدار اولیه بازگردد باید کار  $W$  انجام شده گرمای  $|Q_C|$  به منبع سرد تحویل شود.

حل مساله ۱۱- نمودار حاصله با رعایت مقیاس به شکل زیر است.



$$P = aV + b \quad a = -\frac{31}{56} \quad b = \frac{255}{7} \quad n = 0.1 \quad P = P_0 = 32 Pa \quad (\text{الف})$$

$$P_1 = 1 Pa, V_0 = 8 m^3, V_1 = 64 M^3$$

$$\theta = \frac{PV}{nR} = \frac{(aV + b)V}{nR} = \frac{a}{nR} V^2 + \frac{b}{nR} V \rightarrow \theta = -0.57V^2 + 43.8V$$

$$\frac{d\theta}{dV} = 0 \rightarrow -0.67 \times 2V + 43.8 = 0 \rightarrow V = \frac{43.8}{1.34} = 32.7$$

$$\frac{d\theta}{dV} = 0 \rightarrow -0.67 \times 2V + 43.8 = 0 \rightarrow V = \frac{43.8}{1.34} = 32.7 \quad (\text{ب})$$

حل مسائل ترمودینامیک

(ج)

$$\theta_0 = 0.67V_0^2 + 43.8V_0 - 0.67(8)^2 = 43.8(8) = 302K$$

$$\theta_1 = \frac{P_1V_1}{nR} = \frac{1 \times 64}{0.1 \times 8.314} \Rightarrow \theta_1 = 77K$$

$$\theta_{\max} = 0.76(32.7)^2 + 43.8(32.7) = 716K$$

$$Q_1 = 0.67V_0^2 + 43.8V_1 = 0.67(64)^2 + 43.8(64) = 59K$$

$$Q = U - W \quad \theta_0 = \frac{P_0V_0}{nR} = \frac{32 \times 8}{0.1 \times 8.14} = 308 \rightarrow$$

$$\Delta V = nC_V \Delta \theta = \frac{3}{2} R \times 0.1 \times (\theta_V - \theta_0)$$

$$= 1.25(\theta_V - 308) \quad \Delta V = 1.25\theta_V \quad 385 = 1.25(-0.67V^2 + 43.8V) = 385$$

$$\Delta V = -0.84V^2 + 54/8V - 385$$

$$Q = -\int_{V_0}^{V_1} P dV = -\int_0^V \left(-\frac{31}{56} + \frac{255}{7}\right) dV = \left[ \frac{31}{56 \times 2} V^2 - \frac{255}{7} V \right]_0^V$$

$$W = 0.28V^2 - 36.4V + 273.7$$

$$Q = \Delta V - W = -0.84V^2 + 54/8V - 385 - 0.28V^2 + 36.4V - 273.7$$

$$Q = 0.12V^2 + 91.02V - 659$$

$$\frac{dQ}{dV} = -2.24V_0 + 91.2 = 0 \rightarrow V = \frac{91.2}{1.24} = 40/7M^3$$

$$\theta = -0.67(40/7)^2 + 43.8(40.7) = 673K$$

$$P = \frac{nR\theta}{V} = \frac{0.1 \times 8.314 \times 673}{40.7} = 13.7Pa$$

(ه)

$$Q_{MAX} = (-1 \times 10)(40.7)^2 + 91.2(40.7) - 659 = 1198J$$

(و)

(ز)

$$Q_{0 \rightarrow 1}(V_1) = -1.12(64)^2 + 91/2(64) - 659 = 690J$$

$$Q_f = Q_i = Q(V_1) - Q_{MAX} = 590 - 1198 = -608J$$

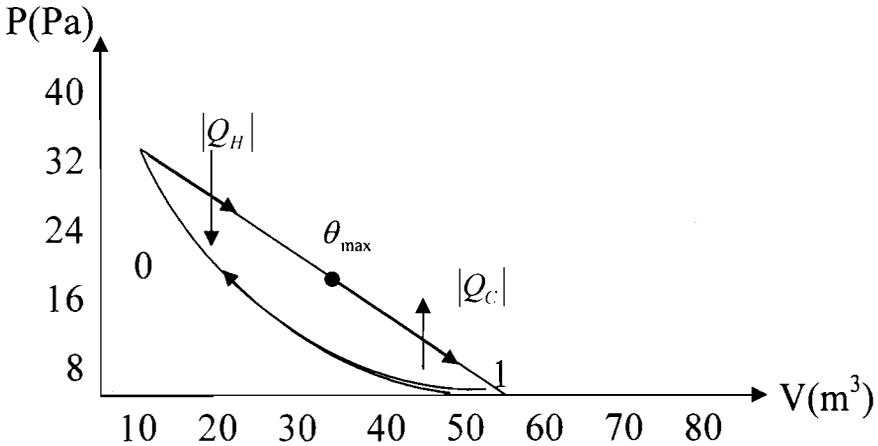
## فصل ششم

حل مساله ۱۲- شرط بی دررو بودن را برای نقاط  $(P_1, V_1), (P_0, V_0)$  بررسی می کنیم:

$$P_0 V_0^\gamma = 32 \times 8^{5/3} = 1024$$

$$P_1 V_1^\gamma = 1 \times 64^{5/3} = 1024$$

پس نتیجه می شود که فرایند بی دررو است. شکل چرخه بیهوده شده توسط گاز چنین است:



(الف) کار انجام شده شاخه

$$W = \frac{P_0 V_0 - P_1 V_1}{\gamma - 1} = \frac{32 \times 8 - 1 \times 64}{5/3 - 1} \Rightarrow W = +288 J \quad (1 \rightarrow 0)$$

(ب) کار انجام شده در شاخه  $(0 \rightarrow 1)$  برابر است با:

$$W = - \int_{V_0}^{V_1} P dV = - \int_{V_0}^{V_1} (aV + b) dV = - \frac{1}{2} a(V_1^2 - V_0^2) - b(V_1 - V_0)$$

$$W = 1116 - 2040 = -924 J$$

$$|\Delta W| = |-924 + 288| = 636 J$$

و کار خالص در این چرخه بدست می آید.

$$Q = 1215 - 579 = 636 J$$

(ج) گرمای خالصی که گاز دریافت می کند:

$$\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|} = 1 - \frac{579}{1215} = 0.523 \Rightarrow \eta = \%52.3$$

(د) بازده چرخه:

(ه) بیشینه دما ۷۲۱K و کمینه آن ۷۷K است بنابراین:

$$\eta = 1 - \frac{\theta_{\min}}{\theta_{\max}} = 1 - \frac{77}{721} = 0.893 \Rightarrow \eta = \%89.3$$



# فصل هفتم : برگشت پذیری و مقیاس دمای کلوین

## حل مسائل ترمودینامیک

**حل مساله ۱- الف-** چون فشار خارجی وجود ندارد فرآیند ایستاوار نیست و معادله  $dw=-pdv$  را نمی توان برای کار انجام شده نوشت در این حالت پیستون شتاب دار است و فرآیند بازگشت پذیر نیست .

**ب)** اصطکاک اندک است و نمی تواند مانع حرکت شتاب دار پیستون شود پس فرآیند غیر ایستاوار برگشت ناپذیر است اگر شتاب زیاد نباشد می توان از معادله  $dw=-pdv$  کار انجام شده توسط سیستم را به طور تقریبی بدست آورد .

**ج)** در این حالت گاز هیچ کاری روی پیستون انجام نمی دهد و  $dw=0$  همانند انبساط آزاد در اینجا نیز فرآیند برگشت ناپذیر و غیر ایستاوار است

**د)** اصطکاک به اندازه کافی وجود دارد و مانع حرکت شتابدار پیستون می شود کار انجام شده توسط پیستون  $dw=-pdv$  است . فرآیند ایستاوار است ولی چون اصطکاک وجود دارد برگشت ناپذیر است  
**ه)** در این حالت نیز چون حرکت پیستون ایستاوار و بدون شتاب است رابطه  $dw=-pdv$  صادق است و در ضمن چون اصطکاک وجود ندارد فرآیند برگشت ناپذیر و ایستاوار است .

**حل مساله ۲- به** ازای  $d\sigma=0$  که شرط لازم برای یک فرآیند بی در روی برگشت پذیر است معادله ۷-۴ می شود :

$$dQ = [-y + (\frac{\partial u}{\partial x})_{\sigma, X'}]dx + [-y + (\frac{\partial u}{\partial x'})_{u, X}]dx'$$

$$dQ = Mdu + Ndx'$$

و شرط اینکه عبارتی نظیر dQ دیفرانسیل کامل باشد و این است که  $(\frac{\partial M}{\partial X'})_X = (\frac{\partial^2 N}{\partial x})_{X'}$  حال

بینیم آیا این شرط برقرار است ؟

$$(\frac{\partial M}{\partial x'})_X = \frac{\partial}{\partial x'}[-y + (\frac{\partial u}{\partial x})_{\sigma, X'}] = (\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial x'})_\sigma$$

$$(\frac{\partial M}{\partial x'})_X = \frac{\partial}{\partial X}[-y + (\frac{\partial u}{\partial x'})_{\sigma, X}] = (\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial X'})_\sigma$$

و چون ترتیب مشتق گیری مهم نمی باشد پس دو عبارت بالا با هم برابر هستند و dQ عامل انتگرال گیری قبول می کند.

### فصل هفتم

حل مساله ۳-الف - اگر  $x$  ثابت باشد  $dX$  صفر است داریم :

$$dy + dz = 0 \Rightarrow \int dy + \int dz = const. \Rightarrow y + Z = F(X)$$

ولی این جواب مسئله نیست زیرا :

$$dy + dZ = \left(\frac{dF}{dX}\right)dX$$

ب)  $Z$  ثابت است و  $dZ=0$  بنابراین :

$$yzdx + dy = 0 \Rightarrow \frac{dy}{d} = -zdx$$

$$\ln y = -zx + G(Z) \Rightarrow y = G(Z)e^{-zx}$$

این جواب نیز نمی تواند ثابت باشد زیرا :  $\frac{G'(Z)}{G(Z)} ydZ$

ج) سطح ناهموار است (چرا ؟)

د) اگر شرط کامل بودن دیفرانسیل را در معادله  $dy = Mdx + Ndz$  بکار ببریم :

$$\left(\frac{\partial M}{\partial Z}\right)_x = -y \quad \left(\frac{\partial N}{\partial X}\right)_z = 0$$

در می یابیم که این معادله دیفرانسیل کامل نبوده و عامل انتگرال گیری برای آن وجود ندارد.

### حل مساله ۴ -

اگر معادله را بر حسب  $dz$  حل کنیم مشاهده می شود که :

$$dZ = \frac{1}{2Z} ydu + \frac{1}{2Z} Xdy = Mdx + Ndy$$

در شرط دیفرانسیل کامل صدق می کند زیرا :

$$\left. \begin{array}{l} \left(\frac{\partial M}{\partial y}\right)_x = \frac{1}{2Z} \\ \left(\frac{\partial N}{\partial X}\right)_y = \frac{1}{4Z} \end{array} \right\} \Rightarrow \left(\frac{\partial M}{\partial y}\right)_x = \left(\frac{\partial N}{\partial X}\right)_y$$

از طرف دیگر مشاهده می کنیم که معادله فافی را می توان به شکل زیر باز نویسی کرد:

$$2ZdZ = ydX + XdY = d(xy)$$

## حل مسائل ترمودینامیک

که جواب آن عبارتست از :

$$Z^2 = xy + \text{const.}$$

و معادله دسته سطوح مربوطه چنین است :

$$Z = \sqrt{xy + \text{const.}}$$

حل مساله ۵-

الف) برای اینکه تعیین می کنیم برای عبارت فاف انترال گیری وجود دارد یا نه، ابتدا آن را مساوی صفر قرار دهیم .

$$a^2 y^2 z^2 dX + b^2 Z^2 X^2 dy + C^2 X^2 y^2 dZ = 0$$

حال طرفین آن را در عبارت  $\frac{1}{x^2 y^2 z^2}$  ضرب می کنیم

$$a^2 \frac{dX}{X^2} + b^2 \frac{dY}{y^2} + C^2 \frac{dZ}{Z^2} = 0$$

با استخراج Dz به عبارت زیر می رسم :

$$dZ = -\frac{Z^2}{C^2} \left( a^2 \frac{dX}{X^2} + b^2 \frac{dy}{y^2} \right) = MdX + Ndy$$

ملاحظه می کنیم که عبارت فافی در شرط دیفرانسیل کامل صدق می کند زیرا:

$$\left( \frac{\partial M}{\partial Y} \right)_X = \left( \frac{\partial N}{\partial X} \right)_Y = 0$$

لذا  $\frac{1}{X^2 y^2 Z^2}$  برای عبارت فافی یک عامل انتگرال گیری است

ب ) با انتگرال گیری از عبارت حاصل در الف داریم :

$$\int \frac{dZ}{Z^2} = -\frac{1}{C^2} \int \left( a^2 \frac{dX}{X^2} + b^2 \frac{dy}{y^2} \right)$$

و معادله دسته سطوح چنین است :

$$\frac{1}{Z} = -\frac{1}{C^2} \left( \frac{a^2}{X^2} + \frac{b^2}{y^2} \right) + \text{const}$$

فصل هفتم

حل مساله ۶-الف)

$\lambda = \phi(t)f(\sigma)y$  ۱۲-۷

$\lambda = \phi(t)\hat{f}(\hat{\sigma})$  ۱۳-۷

$dQ = \phi(t)f(\sigma)d\sigma$

$\lambda = \phi(t)g(\sigma, \hat{\sigma})$

با توجه به معادله dQ در ۱۳-۷ می توانیم معادله مشابهی برای dQ بنویسیم :

$dQ = \lambda d\sigma = \phi(t)f(\sigma)d\sigma$

از طرف دیگر داریم :

$dQ = \lambda d\sigma = \phi(t)g(\sigma, \hat{\sigma})d\sigma$

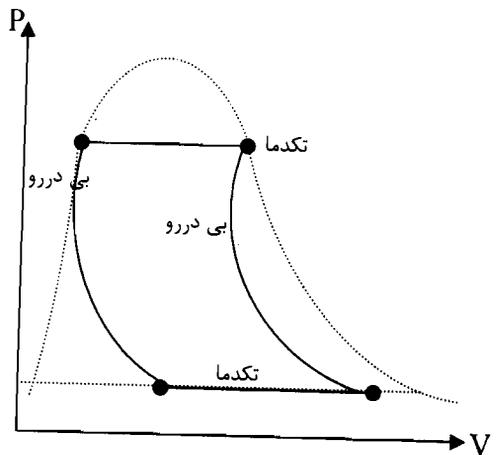
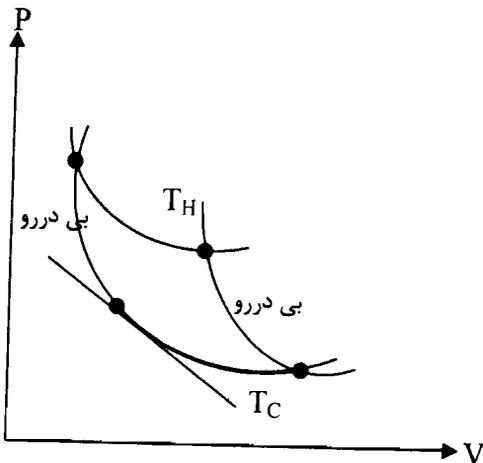
بنابراین با این انتخاب  $f(\sigma) = g(\sigma, \hat{\sigma})$  معادله شبیه به ۱۳-۷ برای dQ ایجاد می شود .

حال می خواهیم وابستگی تابعی  $g(\sigma, \hat{\sigma})$  به  $\sigma$  بدست آوریم از معادلات ۱۱-۷ و ۱۲-۷ در می یابیم :

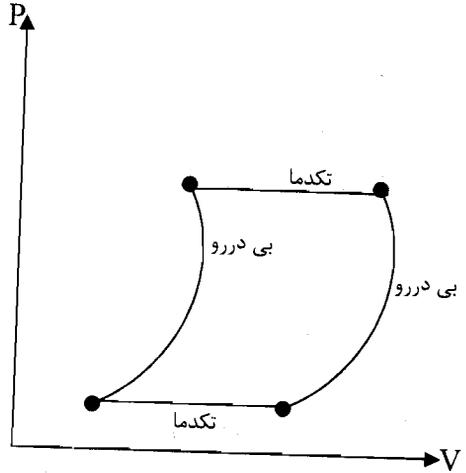
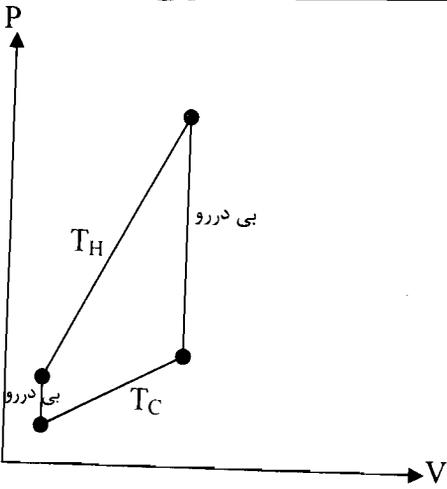
$\frac{\lambda}{\lambda} = \frac{\partial}{\partial \sigma}(\sigma) \Rightarrow \frac{\phi(t)f(\sigma)}{\phi(t)g(\sigma, \sigma)} = \frac{\partial}{\partial \sigma}(\sigma) \Rightarrow f = g \frac{\partial}{\partial \sigma}(\sigma)$

$\frac{\hat{\lambda}}{\lambda} = \frac{\partial}{\partial \sigma}(\sigma) \Rightarrow \frac{\phi(t)\hat{f}(\hat{\sigma})}{\phi(t)g(\sigma, \hat{\sigma})} = \frac{\partial}{\partial \hat{\sigma}}(\sigma) \Rightarrow \hat{f} = g \frac{\partial}{\partial \hat{\sigma}}(\sigma)$

(ب)



حل مسائل نرمودینامیک



$$\frac{\partial f}{\partial \hat{\sigma}} = \frac{\partial g}{\partial \hat{\sigma}} \frac{\partial}{\partial \sigma} (\sigma) + g \frac{\partial^2}{\partial \hat{\sigma} \partial \sigma} (\sigma) = 0$$

$$\frac{\partial \hat{f}}{\partial \sigma} = \frac{\partial g}{\partial \sigma} \frac{\partial}{\partial \sigma} (\sigma) + \frac{g}{\partial \sigma} \frac{\partial^2}{\partial \sigma \partial \hat{\sigma}} (\sigma) = 0$$

$$\frac{\partial g}{\partial \hat{\sigma}} \frac{\partial}{\partial \sigma} (\sigma) - \frac{\partial g}{\partial \sigma} \frac{\partial}{\partial \hat{\sigma}} (\sigma) = 0$$

(ج)

$$\begin{bmatrix} g, \sigma \\ \sigma, \hat{\sigma} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \\ \end{bmatrix}$$

(د)

نمودار P-V چرخه کارنو در شکل الف نشان داده شده است اگر دما ثابت باشد آنگاه نسبت  $\frac{M}{M}$  مقدار

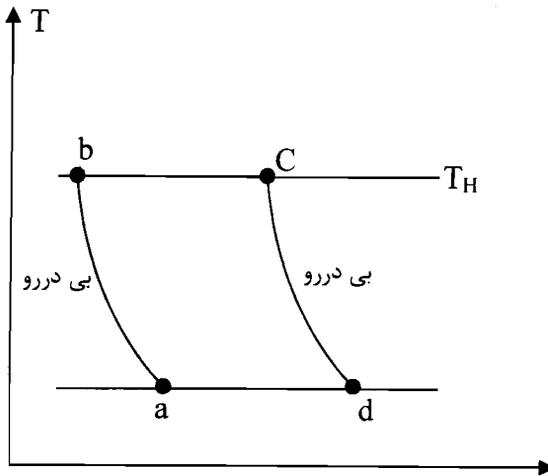
ثابتی است که شیب خط را تعیین می کند و از مبدا عبور می کند (شکل د) چنانچه فرآیند بی در روی

برگشت پذیر باشد آنگاه مطابق فرضی  $\frac{M}{T}$  ثابت است پس M نیز مقدار ثابتی است و یک خط

عمودی در نمودار M,M را می دهد .

فصل هفتم

حل مساله ۸-



الف) ابتدا یک چرخه کارنو مطابق شکل زیر در نظر می گیریم :

بازده این چرخ  $\eta = 1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|}$  است . با توجه به تعریف مقیاس کلوین (فرمول ۱۴-۷) بازده به شکل

$$\eta = 1 - \frac{T_C}{T_H}$$

زیر ساده می شود .

ب) ضریب عملکرد ماشین کارنو چنین است.

$$w = \frac{|Q_C|}{w} = \frac{|Q_C|}{|Q_H| - |Q_C|} = \frac{|Q_C| / |Q_H|}{1 - \frac{|Q_C|}{|Q_H|}}$$

$$w = \frac{T_C / T_H}{1 - \frac{T_C}{T_H}} = \frac{T_C}{T_H - T_C}$$

و با استفاده از تعریف مقیاس کلوین می شود :

حل مساله ۹-

می دانیم که بازده ماشین کارنو برابر  $\eta = 1 - \frac{T_C}{T_H}$  است. با ثابت نگه داشتن  $T_H$  و کاهش  $T_C$  افزایش

$$\Delta \eta = - \frac{\Delta T_C}{T_H}$$

بازده ماشین را بدست می آوریم :

همچنین اگر  $T_C$  را ثابت نگه داشتیم و  $T_H$  را افزایش دهیم خواهیم داشت :



## فصل هفتم

و چون فرآیند  $a \rightarrow b$  بی در رو است برای هر قسمت بی نهایت کوچک آن را می توان نوشت :

$$dQ = 0 \quad du = dQ - dW \Rightarrow du = PdV = -\frac{R\theta}{V-b}dV$$

چون انرژی داخلی تنها تابعی از دما است می توان نوشت :

$$\int_{\theta_3}^{\theta} du = u(\theta) - u(\theta_3) = Ln \frac{V_a - b}{V_b - b}$$

$$Ln \left( \frac{V_a - b}{V_a - b} \right) = Ln \left( \frac{V_d - b}{V_c - b} \right), Ln \left( \frac{V_c - b}{V_b - b} \right) = Ln \left( \frac{V_a - b}{V_a - b} \right)$$

بنابراین :

$$\frac{Q}{Q_3} = \frac{\theta}{\theta_3}$$

و سرانجام خواهیم داشت :

$$\frac{\theta}{\theta_3} = \frac{T}{T_3}$$

و اگر با مقیاس دمای کلوین (معادله ۷-۱۷) مقایسه در می یابیم که :

$$\theta = T$$

با انتخاب  $T_3 = T_{TP}, \theta_3 = \theta_{TP}$  در نهایت بدست می آوریم :



# فصل هشتم: انتروپی

### حل مسائل ترمودینامیک

**حل مساله ۱-** ابتدا فرض کنید  $T$  از تمام دماهای  $T_1, T_2, T_3, \dots$  و بزرگتر باشد. ماشینهای کارنو طوری تنظیم شده اند که هر کدام به منبع سرد خود درست همان مقدار گرما در هر سیکل پس میدهد که سیستم از آن منبع گرفته است. برای هر ماشین کارنو که بین دو دمای  $T$  و  $T_1$  کار کند، داریم:

$$\frac{dQ_1}{dQ'} = \frac{T_1}{T} = dQ'_1 = T' \frac{dQ_1}{T_1}$$

مقدار کل حرارتی که توسط ماشینهای کارنو از منبع  $T$  گرفته میشود برابر است با:

$$\theta = dQ'_1 + dQ'_2 + \dots = \sum dQ'_i = T' \sum \frac{T \theta_i}{T_i} \quad (1)$$

چون ماشین مرکب فوق تبادل حرارتی با هیچ منبع دیگری ندارد، پس از یک سیکل به حالت اولیه بازگشته و انرژی داخلی آن تغییر نمیکند ( $\Delta V = 0$ )، لذا طبق قانون اول باید  $\theta$  در رابطه (۱) تبدیل به کار برده باشد، اما قانون دوم محل است ماشینی در یک سیکل کامل مقدار گرمای مثبتی را تماماً تبدیل به کار کند، بنابراین  $\theta$  باید منفی یا صفر باشد.

$$Q \leq 0 \Rightarrow T' \sum \frac{dQ_i}{T_i} \leq 0 \Rightarrow \frac{dQ_i}{T_i} \leq 0$$

به صورت انتگرالی  $\int_R \frac{dQ_i}{T_i}$  و اگر بحث فوق را باین فرض انجام بدهیم  $T'$  از تمام دماهای  $T_1$  و  $T_2, \dots$  کوچکتر باشد، نتیجه  $\int_R \frac{T \theta_i}{T_i}$  میسریم. مجموع دو قسمت بحث نتیجه مورد نظر را به

$$\int_R \frac{dQ}{T_i} = 0$$

دست میدهد:

### حل مساله ۲- الف:

$$\eta = 1 - \frac{\|Q_C\|}{\|Q_H\|}, \quad |Q_C| = \int_{S_1}^{S_2} T_C dS = T_C (S_2 - S_1)$$

$$|Q_H| = \int_{S_1}^{S_2} T_H dS = T_H (S_2 - S_1) \Rightarrow \eta = \frac{T_C (S_2 - S_1)}{T_H (S_2 - S_1)} \Rightarrow \eta = 1 - \frac{T_C}{T_H}$$

۲-۸ ب:

$$1 \rightarrow 2: dS = 0 \Rightarrow dQ = 0$$

فصل هشتم

$$2 \rightarrow 3: T = T_1 + \frac{T_1 - T_2}{S_1 - S_2} (S - S_1)$$

$$|\theta_H| = \theta_{2 \rightarrow 3} = \int_{S_1}^{S_3} T dS = T_{11} \int_{S_1}^{S_2} dS + \frac{T_1 - T_2}{S_1 - S_3} S dS - \frac{T_1 - T_2}{S_1 - S_3} S_1 \int_{S_1}^{S_2} dS$$

$$= T_1 S_3 - T_1 S_1 + \frac{T_1 - T_2}{S_1 - S_3} \cdot \frac{1}{2} \cdot (S_3^2 - S_1^2) - \frac{T_1 - T_2}{S_1 - S_3} S_1 (S_3 - S_1) = T_1 S_3 - T_1 S_1 - \frac{1}{2} *$$

$$(T_1 - T_2)(S_1 + S_3) + (T_1 - T_2)S_1$$

← ۲-۸ ب

$$\Rightarrow |Q_H| = |Q_{2 \rightarrow 3}| = \frac{T_1 - S_3}{2} - \frac{T_1 - S_1}{2} - \frac{T_2 - S_1}{2} + \frac{T_2 - S_3}{2}$$

$$= \frac{1}{2} (T_1 + T_2)(S_3 - S_1)$$

$$|Q_C| = |Q_{3 \rightarrow 1}| = T_1 \int_{S_1}^{S_2} dS = T_2 (S_3 - S_1)$$

$$\therefore \eta = 1 - \frac{2T_1}{T_1 + T_2}$$

$$|Q_H| = Q_{2 \rightarrow 3} = T_1 (S_3 - S_1)$$

$$|Q_C| = |Q_{3 \rightarrow 1}| = \frac{1}{2} (S_3 - S_1)(T_1 + T_2)$$

$$\eta' = 1 - \frac{2T_2}{T_1 + T_2} \langle \eta : (T_2) T_1 \rangle$$

حل مساله ۳- چرخه استرلینگ دو فرآیند همدما در  $T_C$  و  $T_H$  و دو فرآیند هم حجم بین  $T_C$  و  $T_H$

$$1 \rightarrow 2: T = T_C, \Delta S = \frac{1}{T_C} \int_{S_1}^{S_2} dQ_C = \frac{Q_C}{T_C}$$

$$2 \rightarrow 3: \Delta S = \int \frac{dQ}{T} = C_v \int_{T_C}^{T_H} \frac{dT}{T} = C_v \ln \frac{T_H}{T_C}$$

$$3 \rightarrow 4: T = T_H$$

$$4 \rightarrow 1: \Delta S = \int \frac{dQ}{T} = C_v \int_{T_H}^{T_C} \frac{dT}{T} = C_v \ln \frac{T_C}{T_H}$$

### حل مسائل ترمودینامیک

چرخه اتو، فرآیند بی دررو و دو فرآیند هم حجم

$$1 \rightarrow 2 \Rightarrow dQ = 0 \Rightarrow dS = 0 \Rightarrow S_1 = S_2 \quad \text{فرآیند بی دررو:}$$

$$2 \rightarrow 3 \Rightarrow \Delta S \Rightarrow \int \frac{dQ}{T} = C_V \int_{T_2}^{T_3} \frac{dT}{T} = C_V \ln \frac{T_3}{T_2} \quad \text{فرآیند هم حجم:}$$

$$\& \frac{P_2}{T_2} = \frac{P_3}{T_3} \& P_3 > P_2 \Rightarrow T_3 > T_2 \Rightarrow (\Delta S)_{2 \rightarrow 3} > 0$$

$$3 \rightarrow 4 \Rightarrow \Delta S = \int \frac{dQ}{T} = C_V \int_{T_4}^{T_1} \frac{dT}{T} = C_V \ln \frac{T_1}{T_4} \quad \text{فرآیند بی دررو}$$

$$\& \frac{P_4}{T_4} = \frac{P_1}{T_1} \& P_4 > P_1 \Rightarrow T_4 > T_1 \Rightarrow (\Delta S)_{4 \rightarrow 1} < 0$$

چرخه دیزل: دو فرآیند بی دررو، یک فرآیند هم فشار و یک فرآیند هم حجم

$$1 \rightarrow 2 \Rightarrow dQ = 0 \Rightarrow dS = 0 \Rightarrow S_1 = S_2 \quad \text{فرآیند بی دررو}$$

$$2 \rightarrow 3 \Rightarrow dQ = C_p dT \Rightarrow \Delta S = C_p \int_{T_2}^{T_3} \frac{dT}{T} = C_p \ln \frac{T_3}{T_2} \quad \text{فرآیند هم فشار}$$

$$\& \frac{V_2}{T_2} = \frac{V_3}{T_3} \& V_3 > V_2 \Rightarrow T_3 > T_2 \Rightarrow (\Delta S)_{2 \rightarrow 3} > 0$$

$$3 \rightarrow 4 \Rightarrow dQ = 0 \Rightarrow dS = 0 \quad S_3 = S_4 \quad \text{فرآیند بی دررو}$$

$$4 \rightarrow 1 \Rightarrow \Delta S = C_V \int_{T_4}^{T_1} \frac{dT}{T} = C_V \ln \frac{T_1}{T_4} \quad \text{فرآیند هم دما}$$

$$\& \frac{P_4}{T_4} = \frac{P_1}{T_1} \& P_4 > P_1 \Rightarrow T_4 > T_1 \Rightarrow (\Delta S)_{4 \rightarrow 1} < 0$$

چرخه مستطیلی در صفحه P و V: دو فرآیند هم فشار و دو فرآیند هم حجم

$$1 \rightarrow 2 \Rightarrow \Delta S = C_p \ln \frac{T_2}{T_1} \quad \text{فرآیند هم فشار}$$

$$\& \frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2} \& V_1 > V_2 \Rightarrow T_1 > T_2 \Rightarrow (\Delta S)_{1 \rightarrow 2} < 0$$



### حل مسائل ترموديناميک

$$\frac{V}{nRT} = \frac{1}{P} \& \frac{P}{nRT} = \frac{1}{V} \Rightarrow dS = C_V \frac{dP}{P} + C_P \frac{dV}{V} \Rightarrow$$

$$S = C_V \ln P + C_P \ln V + \text{CONST}$$

$$dS = C_V \frac{dP}{P} + C_P \frac{dV}{V} \& dS = 0 \Rightarrow C_V \frac{dP}{P} = -C_P \frac{dV}{V} \Rightarrow$$

$$\left(\frac{C_V}{C_P}\right) \frac{1}{P} = \frac{-1dV}{VdP}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{\gamma P} = \frac{-1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_S \Rightarrow \frac{1}{\gamma P} = K_S$$

← ۸-۶-ب

$$dQ = C_V dT + PdV - \mu_0 XdM$$

$$dW = dW_1 + dW_2 = PdV + \mu_0 XdM$$

← ۸-۶-ج

$$M = XH \Rightarrow dQ = C_V dT + PdV = \frac{\mu_0 T}{C_C} M dM$$

$$\& X = \frac{C'_C}{T} dS = \frac{dQ}{T} = C_V \frac{dT}{T} + \frac{P}{T} dV - \frac{\mu_0}{C_C} M dM$$

$$\int dS = C_V \int \frac{dT}{T} + nR \int \frac{dV}{V} - \frac{\mu_0}{C_C} \int M dM$$

$$\Rightarrow S = C_V \ln T + nR \ln V - \frac{\mu_0 M^2}{2C_C} + \text{CONST.} \Rightarrow (\Delta S) = 0$$

### حل مساله ۷-الف

فرايند از نوع برگشت ناپذير مکانیکی خارج است. مشخصات ترمو ديناميکی مقاومت تغيير نکرده و فقط انتقال گرما به منبع ميشود.

$$\tau = 1 \text{ SEC.}, R = 25 \Omega, I = 10 \text{ A}, T = 300 \text{ K}, dS = \frac{dQ}{T}$$

$$(\Delta S)_T = \frac{1}{T} \int dQ = \frac{Q}{T} = \frac{I^2 R \tau}{T} = \frac{2500}{300} = 8/3 \text{ JK}$$

## فصل هشتم

$$(\Delta S)_{RES} = MC_P \ln \frac{T_F}{T_1}, Q = MC_P(T_F - T_1) \text{ \& } Q = I^2 R \tau = 2500J \quad \text{ج-۷-۸}$$

$$\Rightarrow 2500 = 0.01 \times 480(T_F - 300) \Rightarrow T_F = \frac{2500}{8/4} + 300 = 295/6$$

$$\Rightarrow (\Delta S)_{RES} = 8/4 \ln \frac{597/6}{300} = 5/8 JK$$

$$(\Delta S)_T = (\Delta S)_{RES} + (\Delta S)' = 5/8 + 0 = 5/8$$

$$JK, dQ = dQ = 0 \Rightarrow (\Delta S)' = 0$$

د-۷-۸

$$(\Delta S)_1 = \int_{T_1}^{T_F} \frac{dQ}{T} = \int_{T_1}^{T_F} C_P \frac{dT}{T} =$$

$$4200 \ln \frac{T_F}{T_1} = 4200 \ln \frac{373}{273} = 1310 JK$$

الف-۷-۸

$$C_P = 4200 \frac{J}{KG.K}$$

برای آب داریم :

حل مساله ۸- الف-

$$(\Delta S)_2 = \frac{-Q}{T_F} = -\frac{C_P \Delta T}{373} = -\frac{4200 \times 100}{373} = -1126 J/K$$

$$\Rightarrow (\Delta S)_T = (\Delta S)_1 + (\Delta S)_2 = 1310 - 1126 = 184 J/K$$

$$(\Delta S)_1 \int_{373}^{323} C_P \frac{dT}{T} = 4200 \ln \frac{373}{323} = 706$$

$$(\Delta S)_2 = \int_{323}^{373} C_P \frac{dT}{T} = 4200 \ln \frac{373}{323} = 404$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$(\Delta S_1)' - \frac{Q_1'}{T_1'} = \frac{-4200 \times 50}{323} = -650$$

$$(\Delta S_2)' = -\frac{Q_2'}{T_2'} = \frac{-4200 \times 50}{323} = -563$$

$$(\Delta S)_T = (\Delta S)_1 + (\Delta S)_2 + (\Delta S)'_1 + (\Delta S)'_2 = 706 + 604 - 650 - 563 = 97 \text{ J/K}$$

$$= 97 \text{ J/K} < 184 \text{ J/K}$$

۸-۸-ج-با توجه به نتایج قسمت های الف و ب: اگر بینهایت منبع حرارتی با دماهایی که هر کدام به اندازه  $dT$  با دیگری اختلاف دارند و از 273 تا 373 کلین گسترده می باشند، داشته باشیم، آنگاه چنانچه آب را به ترتیب با منبع های مذکور از کمترین دما (273) تا بیشترین دما (373) در تماس قراردهیم به طوری که یک فرآیند باز گشت پذیر داشته باشیم تغییر انتروپی کل صفر خواهد بود.

حل مساله ۹-

$$(\Delta S)_1 = \int \frac{dQ}{T} = C_p \int_{T_1}^{T_f} \frac{dT}{T} = C_p \ln \frac{T_f}{T_1}$$

$$(\Delta S)_2 = -\int \frac{dQ}{T_f} = \frac{-1}{T_f} \& dQ = \frac{-C_p}{T_f} \int_{T_1}^{T_f} dT = \frac{-C_p(T_f - T_1)}{T_f}$$

$$(\Delta S) = C_p \left[ \frac{-(T_f - T_1)}{T_f} + \ln \frac{T_f}{T_1} \right], (1) \quad X = \frac{(T_f - T_1)}{T_f} \Rightarrow X = -1 + \frac{T_f}{T_1}$$

$$\Rightarrow X + 1 = \frac{T_f}{T_1} \Rightarrow \frac{1}{X + 1} = \frac{T_1}{T_f} \quad (2)$$

$$(1) \& (2) \Rightarrow (\Delta S)_T = C_p \left[ X + \ln \left( \frac{1}{X + 1} \right) \right] = C_p [X - \ln(1 + X)]$$

$$X - \ln(1 + X) = \ln e^{-X} - \ln(1 + X) = \ln \frac{e^{-X}}{1 + X} = \ln Y$$



### فصل هشتم

$$\Rightarrow Y = \frac{e^X}{1+X} \quad (3), \quad X = -1 + \frac{T_I}{T_C} \Rightarrow -1 < X < 0 \quad (4)$$

$$(3) \& (4) \Rightarrow (X = -1 \Rightarrow Y = \infty \Rightarrow \ln Y = \infty \& X = 0 \Rightarrow$$

$$Y = 1 \Rightarrow \ln Y = 0 \Rightarrow X - \ln(1+X) \in (0, \infty) > 0$$

$$M = 1/2 \times 10^{-3} \text{ KG}, T_1 = 10 \text{ K}, T_F = 350 \text{ K}$$

حل مساله ۱۰-

$$M = 2230 \text{ K}, \quad \text{MOL} \quad 12 \times 10^{-3} \text{ KG}$$

$$N = 0.1 = \text{MOL} \quad 1/2 \times 10^{-3} \quad C_V = 3R \frac{4\pi^4}{5} \left(\frac{T}{\Theta}\right)^3$$

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} = \int_{T_1}^{T_F} n C_V \frac{dT}{T} = n \int_{T_1}^{T_F} C_V \frac{dT}{T} = 3nR \frac{4\pi^4}{5\Theta^3} \int_{10}^{350} T^2 dT$$

$$\Rightarrow \Delta S = 3 \times 0.1 \times R \frac{4\pi^4}{5(2230)^3} \frac{(350)^3 - 10^3}{3} = 0.03R$$

$$M = 0/4 \text{ KG} \quad (\Delta S)_{CU} = C_P \ln \frac{T_F}{T_1} = 150 \ln \frac{283}{373} = -41/4$$

$$(\Delta S)_{SOURCE} = \frac{-\theta}{T_F} = \frac{-150(283-373)}{283} = 47/7$$

حل مساله ۱۱-الف

$$(\Delta S)_T = 47/7 = 41/6 = 6/3 \text{ J/K}$$

(ب) چون مختصات ترمودینامیکی مس عوض نشده است:  $(\Delta S)_{CU} = 0$  می باشد.

$$dU = 0 \Rightarrow Q = W = mgh = 0.4 \times 9/8 \times 100 = 392 \text{ J}$$

$$(\Delta S)_{SOURCE} = \frac{Q}{T} = \frac{392}{283} = 1/39 \text{ J/K} : (\Delta S)_T = 1/39 + 01/39$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$T_F = \frac{0+100}{2} = 50^\circ C = 323K$$

$$(\Delta S)_1 + (\Delta S)_2 = C_p \left( \ln \frac{323}{273} + \ln \frac{323}{373} \right) = 150(0.168 - 0.144) = 3/6 \text{ J/K}$$

$$(\Delta S)_{SOWCE} = \frac{-Q_1}{323} + \frac{Q_2}{323} = \frac{-150(323-273) + 150(373-323)}{323} = 0$$

$$\Rightarrow (\Delta S)_T = (\Delta S)_1 + (\Delta S)_2 + (\Delta S)_{SOWCE} = 3/6 \text{ J/K}$$

حل مساله ۱۲-الف

$$W = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} \times 10^{-2} J, Q = 0 \Rightarrow (\Delta S)_{CAPASTPR} = \frac{Q}{T} = 0$$

$$(\Delta S)_h = \frac{-Q}{T} = 0, (\Delta S)_T = 0 + 0 = 0$$

$$(\Delta S)_R = \frac{1/2 \times 10^{-2}}{273} = 1/83 \times 10^{-5}$$

(ب)

$$(\Delta S)_{CAPASTAR} = 0, (\Delta S)_T = 1/83 \times 10^{-5} = 1/83 \times 10^{-5} \text{ J/K}$$

حل مساله ۱۳-

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} = \int_{293}^{373} mC_p \frac{dT}{T} + \frac{mL}{327} + \int_{293}^{373} mC_p \frac{dT}{T}$$

$$\Delta S = 36 \times 4/2 \ln \frac{373}{293} + \frac{36 \times 2260}{373} + 2 \int_{373}^{523} C_p \frac{dT}{T} \quad (1)$$

با استفاده از جدول (۵-۲) داریم :

$$C_p = 3/63 + 1/195R \times 10^{-3} T + 0/135R \times 10^{-6} T^2 \quad (2)$$

$$(1) \& (2) \Rightarrow \Delta S = 36/5 + 218 + 2 \times 3/63 R \ln \frac{523}{373} + 2 \times 1/195R \times 10^{-3} (523 - 373) +$$

$$2 \times 0/135R \times 10^{-6} \times \frac{(523 - 373)_2}{2}$$

$$\Delta S = 36/5 + 218 + 20/4 + 4/86 + 0.025 = 279 \text{ J/K}$$

## فصل هشتم

حل مساله ۱۴ -

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} = \int_{293}^{273} mC_p \frac{dT}{T} - \frac{md}{273} + \int_{273}^{263} mC'_p \frac{dT}{T}$$

$$\Delta S = 10 \times 4/2 \text{Ln} \frac{273}{2930} - \frac{10 \times 335}{273} + 10 \times 2/1 \text{Ln} \frac{263}{273}$$

$$\Delta S = -2/97 - 12/27 - 0/78 \equiv 16 \text{J/K}$$

حل مساله ۱۵ -

$$V_l = V'_l, T_l = T'_l, P_l = P'_l \therefore \frac{P_l V_l}{T_l} = nR \&$$

$$\frac{P'_D V'_D}{T'_D} = nR, (1) \quad , \quad T_F = T'_F \& d_F = d'_F, (2)$$

$$(1) \& (2) \Rightarrow V_F = 2V'_F, (3)$$

$$\frac{P_l V_l}{T_l} = - \frac{P_F V_F}{T'_F}$$

تحویل سیستم بدون پرایم:

$$\frac{P'_l V'_l}{T'_l} = \frac{P'_F V'_F}{T'_F} = \frac{P_F V_F}{2T'_F}$$

تحویل سیستم پرایم دار:

دمای دوسیستم در ابتدای تحویل مساوی و در انتهای آن نیز مساوی است و چون توسط یک دیواره گرما از هم جدا شده اند، تحویل همدمای می باشد:

$$T_l = T'_l$$

$$P_l V_l = P_F V_F, P_l \frac{V}{2} = P_3 \left( \frac{2}{3} V \right) \quad \text{حجم کل استوانه را با } V \text{ نشان می دهیم (۴)}$$

$$V'_F = \frac{V_F}{2} \quad \text{زیرا } V_F + V'_F = V \text{ و طبق رابطه (۳) داریم}$$

فشار نهایی:

$$(4) \Rightarrow P'_F = \frac{3}{4} P_l = \frac{3}{4} \times 2 \times 10^5 \text{ PA} = \frac{3}{2} 10^5 \text{ PA}$$

تغییر انتروپی: کاهش انتروپی سیستم پرایم دار + افزایش انتروپی سیستم بدون

به دلیل کاهش حجم آن      پرایم به دلیل افزایش حجم آن

$$\Delta S = \int \frac{dQ}{T} = \frac{1}{T} \int PdV + \frac{1}{T} \int P'dV' = 2nR \int_{\frac{V}{2}}^{\frac{2V}{3}} \frac{dV}{V} + nR \int_{\frac{V}{2}}^{\frac{V}{3}} \frac{dV'}{V'} = \dots$$

### حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۱۶-الف -  $P_0 V_0^\gamma = P_R V_R^\gamma$  ,  $P_R = \frac{27}{8} P_0$  ,  $P_0 V_0^\gamma = \frac{27}{8} P_0 V_R^\gamma$

۱۶-۸-ب -  $\frac{P_0 V_0}{T_0} = \frac{P_R V_R}{T_R} \rightarrow \frac{P_0 V_0}{T_0} = \left(\frac{27}{8} P_0\right) \left(\frac{4}{9} V_0\right) \frac{1}{T_R}$

۱۶-۸-ج -  $\Rightarrow T_R = \frac{3}{2} T_0$

۱۶-۸-د -  $\frac{P_0 V_0}{T_0} = \frac{P_L V_L}{T_L}$  ,  $V_L = 2V_0 - \frac{4}{9} V_0 = \frac{14}{9} V_0$

$\frac{P_0 V_0}{T_0} = \left(\frac{27}{8} P_0\right) \left(\frac{14}{9} V_0\right) \frac{1}{T_L} \Rightarrow T_L = \frac{21}{4} T_0$

۱۶-۸-ه -  $Q_L = \frac{17}{4} nC_V T_0$  ,  $Q_L = \int nC_V dT = nC_V \int_{T_0}^{21/4 T_0} dT = nC_V \left(\frac{21}{4} T_0 - T_0\right)$

۱۶-۸-و -  $dQ = 0 \Rightarrow W = \Delta U = nC_V \Delta T = nC_V \left(\frac{3}{2} T_0 - T_0\right) = \frac{1}{2} nC_V T_0$

۱۶-۸-ز - تمام کار انجام شده روی گاز سمت راست به شکل انرژی داخلی گاز درآمده است و چیزی

از آن هدر نرفته است  $\Delta W = \Delta U_R = \frac{1}{2} nC_V T_0$  ,  $\Delta Q_R = 0$

۱۶-۸-ح -  $\Delta S = \int \frac{dQ}{T}$  ,  $dQ = 0 \rightarrow \sum \Delta S = 0$

۱۶-۸-ط - گرمایی که سمت چپ در هر لحظه دریافت می کند برابر است با:

$dQ = nC_p dT - V dp$

بنابراین تغییر آنتروپی چنین است:

$\Delta S_L = \int_{T_0}^{T_L} nC_p \frac{dT}{T} - \int_{P_0}^{P_L} nR \frac{dP}{P} = nC_p L_n \left(\frac{21}{4}\right) - nR L_n \left(\frac{27}{8}\right)$

۱۶-۸-ث - تغییر آنتروپی جهان:

فصل هشتم

$$\Delta S_R = \int_{T_0}^{T_R} nC_p \frac{dT}{T} - \int_{P_0}^{P_R} nR \frac{dP}{P}$$

$$\Delta S_R = nC_p L_n \left(\frac{3}{2}\right) - nR L_n \left(\frac{27}{8}\right)$$

$$\Delta S = \Delta S_R + \Delta S_L = nC_p L_n \left(\frac{63}{8}\right) - 2nR L_n \left(\frac{27}{8}\right)$$

حل مساله ۱۷- الف

$$S_1 = C_v \ln T + R \ln V + S_0, S_2 = C_v \ln T + R \ln V + S_0$$

$$C_v = \frac{\partial U}{\partial T} = \frac{\partial}{\partial T} \frac{3}{2} nRT = \frac{3}{2} nR$$

$$C'_v = \frac{3}{2} (2nR) = 2C_v$$

پس از مخلوط شدن:

$$S = S_1 + S_2 = 2C_v \ln T + 2R \ln V + 2S_0$$

۱۷-۸ ب-

$$S = C'_v \ln T + 2R \ln 2V + S'_0 = 2C_v \ln T + 2R \ln V + 2R \ln 2 + S'_0$$

صرفنظر از مقدار ثابت انتروپی، سایر جملات انتروپی تغییر نکرده اند. با قرار دادن دیواره در سر جای خود راهی برای تشخیص مخلوط شدن دو قسمت از یک گاز با فشار دمای مساوی وجود ندارد. لذا این فرآیند دارای تغییر انتروپی نیست.

۱۷-۸ ج- فرآیند بازگشت پذیر است.

۱۷-۸ د- تغییری در انتروپی وجود ندارد، زیرا فرآیند بازگشت پذیر است.

$$T_f = \frac{T_1 + T_2}{2}, dQ = mC_p dT$$

حل مساله ۱۸-

$$\Delta S = \int \frac{d\theta}{T} = \int_{T_1}^{\frac{T_1+T_2}{2}} mC_p \frac{dT}{T} + \int_{T_1}^{\frac{T_1+T_2}{2}} T_1 mC_p \frac{dT}{T}$$

$$\Delta S = mC_p \left( \ln \frac{T_1 + T_2}{2T_1} + \ln \left( \frac{T_1 + T_2}{2T_2} \right) \right) = mC_p \ln \left( \frac{(T_1 + T_2)/2}{\sqrt{T_1 T_2}} \right)^2$$

$$\Rightarrow \Delta S = 2mC_p \ln \left( \frac{T_1 + T_2}{2\sqrt{T_1 T_2}} \right)$$

### حل مسائل ترمودینامیک

مثبت بودن  $\Delta S$  را میتوان بدون استفاده از شکل اثبات نمود.

$$\frac{BH}{BC} = \frac{BC}{AB} \Rightarrow (BC)^2 = (AB)(BH) = (T_1 + T_2)T_1$$

برای اینکه نشان دهیم  $\Delta S$  مثبت است کافی است که نشان دهیم متغیر تابع  $\ln$  در رابطه (1) از ۱ بزرگتر می باشد.

$$\frac{T_1 + T_2}{2\sqrt{T_1 T_2}} > 1$$

$$T_1 + T_2 > 2\sqrt{T_1 T_2} \Rightarrow (T_1 + T_2)^2 > 4T_1 T_2 \Rightarrow T_1^2 + T_2^2 + 2T_1 T_2 > 4T_1 T_2$$

$$\Rightarrow T_1^2 + T_2^2 - 2T_1 T_2 > 0 \Rightarrow (T_1 - T_2)^2 > 0 \rightarrow T_1^2 + T_2^2 + 2T_1 T_2 \geq 4T_1 T_2$$

$$\Rightarrow (T_1 - T_2)^2 \geq 4T_1 T_2 \rightarrow \frac{T_1 + T_2}{2\sqrt{T_1 T_2}} \geq 1 \Rightarrow$$

به این ترتیب  $\ln \frac{T_1 + T_2}{2\sqrt{T_1 T_2}} > 0$  است  $\Delta S \geq 0 \leftarrow$

حل مساله ۱۹-الف)  $C_p = \text{Const} \rightarrow S = S_0 + C_p \ln T = S_0 + C_p [\ln T - \ln O]$

$$C_p = \left(\frac{dQ}{dT}\right)_p T \rightarrow 0 \Rightarrow C_p \rightarrow \infty$$

$$C_p = \frac{1}{T} \rightarrow S = S_0 + \int_0^T T_0^{-2} dT = S_0 - \frac{2}{-3} = \infty \quad (\text{ب})$$

ج)  $C_p$  متناسب با  $T$  و  $T^2$  و غیره است:

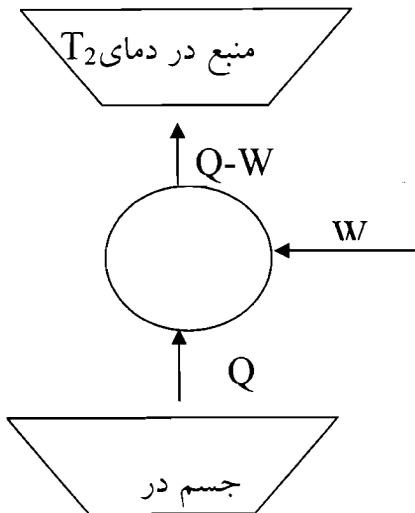
$$S = S_0 + \int_0^T C_p \frac{dT}{T} = S_0 + \text{Const.} \int_0^T dT T^{n-1} = S_0 + \frac{\text{Const}}{n} T^n$$

در حد  $T \rightarrow 0$  جمله  $T^n$  صفر می شود و با مشخص بودن آنتروپی مقدار معینی خواهد داشت نتیجه می شود که در دماهای پائین  $C_p$  متناسب با  $T^n$  است.



### حل مسائل ترمودینامیک

حل مساله ۲۱-



$$\text{اگر } \Delta S_{\text{جسم}} = S_1 - S_2, \Delta S_{\text{منبع}} = \frac{Q-W}{T_2} \text{ آنگاه:}$$

$$\Delta S_{\text{جهان}} = S_1 - S_2 + \frac{Q-W}{T_2} \geq 0 =$$

$$\Rightarrow (S_1 - S_2)T_2 + Q \geq W$$

$$\Rightarrow (S_1 - S_2)T_2 + Q \geq W$$

بنابراین کار بیشینه برابر است با

$$W_{\text{max}} = (S_2 - S_1)T_2 + Q \geq W$$

حل مساله ۲۲- فرض کنیم  $T_1 > T_2$  آنگاه گرمایی که جسم

گرم از دست می دهد برابر است با:

$$|Q_H| = \int_{T_F}^{T_1} Cp dT = Cp(T_1 - T_F)$$

گرمایی که جسم سرد دریافت می کند:

$$|Q_C| = \int_{T_2}^{T_F} Cp dT = Cp(T_F - T_2)$$

بدین ترتیب کار قابل حصول بدست می آید.

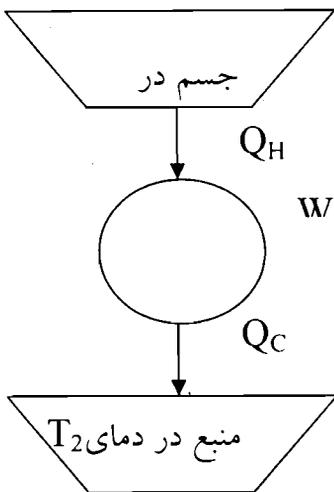
$$W = |Q_H| - |Q_C| = Cp(T_1 + T_2 - 2T_F)$$

این کار هنگامی بیشینه است که تغییرات آنتروپی جهان برابر

صفر باشد ( $\Delta S_{\text{جهان}} = 0$ )

$$\Delta S_{\text{جهان}} = \int_{T_1}^{T_F} Cp \frac{dT}{T} + \int_{T_2}^{T_F} Cp \frac{dT}{T} = Cp \ln\left(\frac{T_F}{T_1}\right) +$$

$$Cp \ln\left(\frac{T_F}{T_2}\right) = Cp \ln\left[\frac{T_F^2}{T_1 T_2}\right] = 0 \Rightarrow T_F = \sqrt{T_1 T_2}$$



## فصل هشتم

حل مساله ۲۳- برای اینکه دمای یکی از اجسام به  $T_2$  کاهش یابد لازم است گرمای  $Q_C = C_p(T_i - T_2)$  را پس دهد. دمای جسم دوم با دریافت مقداری گرما به  $T_1$  افزایش می یابد. این مقدار گرما برابر:  $Q_H = C_p(T_1 - T_i)$  است. کاری که یخچال انجام میدهد:  $W = Q_H - Q_C = C_p(T_1 + T_2 - 2T_i)$ . این کار هنگامی کمینه است که تغییر آنتروپی جهان صفر باشد.

$$\Delta S_{\text{جهان}} = \int_{T_i}^{T_2} C_p \frac{dT}{T} + \int_{T_i}^{T_1} C_p \frac{dT}{T} = C_p \ln\left(\frac{T_2}{T_i}\right) + C_p \ln\left(\frac{T_1}{T_i}\right)$$

$$\Delta S_{\text{جهان}} = -C_p \ln\left[\frac{T_i^2}{T_1 T_2}\right] \Rightarrow T_i = \frac{T_1^2}{T_2}$$

$$W_{\text{min}} = C_p \left(\frac{T_1^2}{T_2} + T_2 - 2T_i\right) \quad \text{بنابراین:}$$

حل مساله ۲۴- الف) چون فرآیند بی دررو است کار انجام شده برابر تغییر انرژی داخلی گاز است:

$$W_{DA} = AU = C_v(T_2 - T_1) = 1 \times \frac{3}{2} R(600 - 300) = 3741 J$$

ب) در فرآیند هم حجم  $B \rightarrow C$  کار انجام شده صفر است و گرمای آزاد شده برابر تغییر انرژی داخلی گاز است.

$$Q_{BC} = \Delta U = C_v(T_1 - T_2) = -3741 J$$

ج) چون در یک چرخه تغییر آنتروپی گاز صفر است بنابراین:

$$\Delta S_{AB} + \Delta S_{BC} + \Delta S_{CD} + \Delta S_{DA} = 0$$

$$\Delta S_{CD} = \frac{Q_{CD}}{T_2} = \frac{Q_{CD}}{300}, \Delta S_{AB} = \frac{Q_{AB}}{T_1} = \frac{Q_{AB}}{600}$$

اما داریم:

است بنابراین داریم:

$$\Delta S_{DA} = \int \frac{dQ_{DA}}{T} = 0$$

$$\Delta S_{BC} = \int_{600}^{300} \frac{C_v dT}{T} = C_v \ln\left[\frac{300}{600}\right] = -8.64$$

$$\frac{Q_{AB}}{600 K} + \frac{Q_{CD}}{300 K} = +8.64 \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$$

با جمع مقادیر فوق در نهایت داریم:



## فصل هشتم

حل مساله ۲۵- الف) با توجه به  $8-15$  یک دیفرانسیل کامل است و داریم:

$$\frac{dS}{d\tau} = I_S \frac{\Delta T}{T} + I \frac{\Delta \varepsilon}{T} = M \Delta T + N \Delta \varepsilon$$

$$\text{که در آن } N = \frac{I}{T}, M = \frac{I_S}{T}$$

$$\left[ \frac{\partial M}{\partial \Delta \varepsilon} \right]_{\Delta T} = \frac{1}{T} \left[ \frac{\partial I_S}{\partial \Delta \varepsilon} \right]_{\Delta T} \Rightarrow \left[ \frac{\partial I_S}{\partial \Delta \varepsilon} \right]_{\Delta T} = \left[ \frac{\partial I}{\partial \Delta T} \right]_{\Delta \varepsilon}$$

$$\left[ \frac{\partial N}{\partial \Delta T} \right]_{\Delta \varepsilon} = \frac{1}{T} \left[ \frac{\partial I_S}{\partial \Delta T} \right]_{\Delta T}$$

ب) با توجه به فرمول رسانش گرمائی و تعریف آنتروپی به ازای  $\Delta \varepsilon = 0$  داریم.

اگر با معادله انزاگر مقایسه شود داریم:

$$dQ = T dS \Rightarrow \frac{dQ}{d\tau} = T \frac{dS}{d\tau} = KA \frac{T}{X}$$

$$\left( \frac{dS}{d\tau} \right)_{\varepsilon=0} = I_S = \frac{KA}{\Delta X} \frac{\Delta T}{T}$$

$$L_{11} = \frac{KA}{\Delta X}$$

$$I = L_{22} \frac{\Delta \varepsilon}{T}$$

از معادله دوم انزاگر با  $\Delta T \neq 0$  داریم:

$$R'I = \frac{T}{L_{22}} I \Rightarrow L_{22} = \frac{T}{R}$$

اما می دانیم  $\Delta \varepsilon = R'I$  لذا نتیجه می گیریم:

حل مساله ۲۶- الف) از معادله ۸-۱۵ استفاده کرده طرفین را در  $T^2$  ضرب می کنیم:

$$\frac{dS}{d\tau} = I_S \frac{\Delta T}{T} + I \frac{\Delta \varepsilon}{T} \rightarrow T^2 \frac{dS}{d\tau} = I_S T \Delta T = IT \Delta \varepsilon$$

$$T I_S = L_{11} \Delta T + L_{12} \Delta \varepsilon$$

$$T I_S = L_{11} \Delta T + L_{12} \Delta \varepsilon$$

همچنین طرفین معادله ۸-۱۶ را در  $T$  ضرب می کنیم.

وبا جایگزین کردن این مقدار در معادله بالا می شود.

حل مسائل ترمودینامیک

$$T^2 \frac{dS}{d\tau} = \Delta T (L_{11} \Delta T + L_{12} \Delta \epsilon) + \Delta \epsilon (L_{12} \Delta T + L_{22} \Delta \epsilon)$$

$$T^2 \frac{dS}{d\tau} = L_{11} \Delta T^2 + (L_{12} + L_{21}) \Delta \epsilon \Delta T + L_{22} (\Delta \epsilon)^2$$

ب) با استفاده از نتیجه قسمت (الف) داریم:

$$\left(T \frac{dS}{d\tau}\right) = \frac{1}{T} L_{11} (\Delta T)^2 + (L_{12} + L_{21}) \Delta \epsilon \frac{\Delta T}{T} + L_{22} \frac{(\Delta \epsilon)^2}{T}$$

$$\frac{\partial}{\partial \Delta \epsilon} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta T} = (L_{12} + L_{21}) \frac{\Delta T}{T} + 2L_{22} \frac{(\Delta \epsilon)}{T}$$

و چون  $L_{12} = L_{21}$  وبا توجه به ۸-۱۷ نتیجه می شود:

$$\frac{\partial}{\partial \Delta \epsilon} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta T} = 2I$$

از طرف دیگر اگر عبارت  $\left(T \frac{dS}{d\tau}\right)$  نسبت به  $\Delta T$  مشتق بگیریم:

$$\frac{\partial}{\partial \Delta T} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta \epsilon} = 2L_{11} \frac{(\Delta T)}{T} + (L_{12} + L_{21}) \frac{\Delta \epsilon}{T}$$

که از ۸-۱۶ نتیجه می شود:  $L_{12} = L_{21}$

$$\frac{\partial}{\partial \Delta T} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta \epsilon} = 2I_S$$

ج) آهنگ تولید آنتروپی عبارتست است از:

$$\left(T \frac{dS}{d\tau}\right) = \frac{1}{T} L_{11} (\Delta T)^2 + (L_{12} + L_{21}) \Delta \epsilon \frac{\Delta T}{T} + L_{22} \frac{(\Delta \epsilon)^2}{T}$$

هنگامی که  $\Delta T$  ثابت است در صورتی که مشتق این عبارت نسبت به  $\Delta \epsilon$  برابر صفر باشد آنگاه آهنگ تولید آنتروپی کمینه است. چون در حالت تعادل  $i = 0$  لذا داریم:

$$\frac{\partial}{\partial \Delta \epsilon} \left(T \frac{dS}{d\tau}\right)_{\Delta T} = 2I = 0$$

پس در حالت تعادل آهنگ تولید آنتروپی کمینه است.

د) آهنگ تولید آنتروپی عبارتست از:

$$\left(T \frac{dS}{d\tau}\right) = \frac{1}{T} L_{11} (\Delta T)^2 + (L_{12} + L_{21}) \Delta \epsilon \frac{\Delta T}{T} + L_{22} \frac{(\Delta \epsilon)^2}{T}$$

## فصل هشتم

هنگامی که  $\Delta_e$  ثابت است در صورتی که مشتق این عبارت نسبت به  $\Delta T$  برابر صفر باشد آنگاه آهنگ تولید آنتروپی کمینه است. چون در حالت تعادل  $i_s = 0$  لذا داریم:

$$\frac{\partial}{\partial \Delta T} \left( T \frac{dS}{d\tau} \right)_{\Delta_e} = 2I_s = 0$$

پس در حالت تعادل آهنگ تولید آنتروپی کمینه است.



# فصل نهم : مواد خالص



فصل نهم

$$dF_p = \frac{H}{T^2} dT + \left[ -\frac{1}{T} \frac{\partial \theta}{\partial T} - \frac{1}{T} \frac{\partial(W + PV)}{\partial T} + \frac{\partial S}{\partial T} \right]_p$$

$$dT - \frac{1}{T} \left[ \frac{\partial(U + PV)}{\partial P} \right]_T dP = \frac{1}{T} \left( \frac{\partial \theta}{\partial P} \right)_T dP$$

$$dF_p = -\frac{dH}{T} + \frac{H}{T} dT + dS$$

$$\Rightarrow dF_p = \frac{H}{T^2} dT + \left( -\frac{\partial S}{\partial T} - \frac{1}{T} \frac{PdV + V\partial P + P\partial V}{\partial T} + \frac{\partial B}{\partial T} \right)_p dT + \quad (ب)$$

$$+ \left( -\frac{1}{T} \right) \left( \frac{\partial \theta - P\partial V + P\partial V + V\partial P}{\partial P} \right)_T dP = \frac{H}{T^2} dT - \frac{1}{T} \left( \frac{\partial \theta}{\partial P} \right)_T dP - \frac{1}{T} \left( V \frac{\partial P}{\partial P} \right)_T dP$$

$$\Rightarrow dF_p = \frac{H}{T^2} dT - \frac{V}{T} dP$$

حل مساله ۳-

$$V = V(P, T)$$

$$dV = \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_T dP + \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right) dT \Rightarrow \frac{dV}{V} = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_T dP + \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P dT$$

$$\Rightarrow \frac{dV}{V} = -KdP + \beta dT = MdP + NdT; M = -K \text{ \& } N = \beta$$

$$\left( \frac{\partial M}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial N}{\partial P} \right)_T \Rightarrow -\left( \frac{\partial K}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial \beta}{\partial P} \right)_T$$

حل مساله ۴- الف)

$$F = U - TS \Rightarrow U = F + TS \begin{cases} dF = dU - TdS - SdT \\ dS - PdV - TS - SdT = -PdV - SdT \end{cases}$$

$$\Rightarrow \frac{dF}{dT} = -S - P \frac{dI}{dT} \Rightarrow S = -\left( \frac{\partial F}{\partial T} \right); (1) \text{ \& } (2) \Rightarrow U = F - T \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V$$

$$= -T^2 \left[ \frac{1}{T} \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V - \frac{F}{T^2} \right] = -T^2 \left[ \frac{\partial}{\partial T} \left( \frac{F}{T} \right) \right]_V$$

حل مسائل ترمودینامیک

(۹-۴-ب)

$$U = F - T \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V \Rightarrow \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_V = \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V - \frac{\partial}{\partial T} \left( T \frac{\partial F}{\partial T} \right)$$

$$\Rightarrow C_V = \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V - \left( \frac{\partial F}{\partial T} \right)_V - T \left( \frac{\partial^2 F}{\partial T^2} \right)_V \Rightarrow C_V = -T \left( \frac{\partial^2 F}{\partial T^2} \right)_V$$

$$C = H - TS \Rightarrow H = \text{CONST}; \quad (3)$$

$$H = U + PV \quad dH = dU + pdV + VdP \quad (4-ج)$$

$$dG = dH - TdS - SdT = dQ -$$

$$PdV + pdV + VdP - TdS - SdT = Vdp - SdT$$

$$\Rightarrow \frac{dG}{dT} = V \frac{dP}{dT} - S \Rightarrow \left( \frac{\partial G}{\partial T} \right)_P = -S \quad (4)$$

$$(3) \& (4) \Rightarrow H = G - T \left( \frac{\partial G}{\partial T} \right)_P = -T^2 \left[ \frac{1}{T} \left( \frac{\partial G}{\partial T^2} \right) - \frac{G}{T^2} \right] = -T^2 \left[ \frac{\partial}{\partial T} \left( \frac{G}{T} \right) \right]_P \quad (5)$$

(۹-۴-د)

$$H = U + PV \Rightarrow \left( \frac{\partial H}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_P + \left( \frac{\partial PV}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_P + P \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P$$

$$\Rightarrow \left( \frac{\partial H}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial \theta}{\partial T} \right)_P - P \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P + P \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = \left( \frac{\partial \theta}{\partial T} \right)_P = C_P$$

$$(5) \& (6) \Rightarrow C_P = -T \left( \frac{\partial^2 G}{\partial T^2} \right)_P$$

$$S = S(P, V); TdS = T \left( \frac{\partial S}{\partial P} \right)_V dP + T \left( \frac{\partial S}{\partial V} \right)_P dV$$

$$\Rightarrow TdS = T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_V \left( \frac{\partial T}{\partial P} \right)_V dP + T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_P \left( \frac{\partial T}{\partial V} \right)_P dV$$

$$\Rightarrow TdS = C_V \left( \frac{\partial T}{\partial P} \right)_V dP + C_P \left( \frac{\partial T}{\partial V} \right)_P dV$$

حل مساله ۵-





فصل نهم

حل مساله ۹-الف) 
$$\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = T\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V - P; P = \frac{RT}{U-H} (1)$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T \frac{TR}{V-H} - P = P - P = 0 \Rightarrow \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = 0 \Rightarrow U = U(T)$$

۹-۹-ب)

$$\gamma = \frac{C_p}{C_v}; C_p = \left(\frac{\partial h}{\partial T}\right)_P = \left[\frac{\partial(U + PV)}{\partial T}\right]_P$$

$$C_p = \frac{\partial U}{\partial T} + P\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = C_v + P\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P (2)$$

$$(1) \Rightarrow U = \frac{RT}{P} + b \Rightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = \left(\frac{R}{P}\right)_P = CONST (3)$$

$$(2) \& (3) \Rightarrow C_p = C_v + CONST \& C_v = CONST \Rightarrow \gamma = \frac{C_p}{C_v} = CONST$$

۹-۹-ج)

$$dQ = C_v dT + PdU (4) \quad P(V - B) = KT \Rightarrow PV = RT + bP$$

$$VdP + PdV = RT + b dP \Rightarrow PdV = RT(b - V)dP (5)$$

$$dQ = C_p dT + (b - V)dP (6)$$

حل مساله ۱۰-

$$dU = dQ - PdV \Rightarrow dQ = dU + PdV \& dU = C_v dT + \frac{a}{V^2} dV$$

$$\Rightarrow dQ = C_v dT + \left(P + \frac{a}{V}\right) dV (1)$$

$$\left(P + \frac{a}{V^2}\right)(V - b) = RT \Rightarrow P + \frac{a}{V^2} = \frac{RT}{V - b} (2)$$

$$(1) \& (2) \Rightarrow dQ = C_v dT + \left(\frac{RT}{U - B}\right) dU; \& dQ = 0$$

$$\Rightarrow -\frac{dT}{T} = \left(\frac{R}{C_v}\right) \frac{dV}{V - b} \Rightarrow \int \frac{dT}{T} = \frac{R}{C_v} \int \frac{dU}{V - b}$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$- \ln T + \ln C = \frac{R}{C_v} \ln(U - B) \Rightarrow \ln(V - b)^{R/C_v} + \ln T = \ln C \Rightarrow$$

$$T(V - b)^{R/C_v} = \text{Const.}$$

حل مساله ۱۱- الف) برای محاسبه  $(\frac{\partial U}{\partial V})_T$  معادله اول انرژی را بکار می آوریم.

در حد  $\infty \rightarrow V$  از بسط ویریال مقادیر  $P, (\frac{\partial P}{\partial T})_V$  را بدست می آوریم.

$$(\frac{\partial U}{\partial V})_T = T(\frac{\partial P}{\partial T})_V - P \quad (ب)$$

$$P = \frac{RT}{V} \left(1 + \frac{B}{V} + \frac{C}{V^2} + \dots\right)$$

$$\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V = \frac{R}{V} \left(1 + \frac{B}{V} + \frac{C}{V^2} + \dots\right) + \frac{RT}{V} \left(1 + \frac{dB}{dT} + \frac{dC}{dT} + \dots\right)$$

$$\lim_{V \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V = \frac{R}{V} \quad , \quad \lim_{V \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \frac{TP}{T} - P = 0$$

$$P = \frac{RT}{V} \left(1 + \frac{B}{V} + \frac{C}{V^2} + \dots\right) \quad , \quad \left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_T = RT \left(-\frac{1}{V^2} - \frac{2B}{V^3} - \frac{3C}{V^4} - \dots\right)$$

$$\lim_{V \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial P}{\partial V}\right)_T = -\frac{RT}{V^2} \quad , \quad \left(\frac{\partial U}{\partial P}\right)_P = -\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T \quad (ج)$$

$$\lim_{V \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = -\frac{R}{V} \left(\frac{-V^2}{RT}\right) = \frac{V}{T} \quad , \quad \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right) = -T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P - P \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_T$$

$$\lim_{V \rightarrow \infty} \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right) = -T \left(\frac{V}{T}\right) + P \left(\frac{V^2}{RT}\right) = 0 \quad \text{با نتایج روسینی و فراندسن سازگار می باشد.}$$

$$\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = \frac{1}{P} \left(R + P \frac{dB'}{dT} + P^2 \frac{dC'}{dT} + \dots\right) \quad (د)$$

$$\lim_{P \rightarrow 0} \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = \frac{R}{P} \quad , \quad \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = -\frac{RT}{P^2} + C' + \dots$$

$$\lim_{P \rightarrow 0} \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right)_T = -\frac{RT}{P^2} \quad , \quad \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right)_T = -T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P - P \left(\frac{\partial u}{\partial P}\right)_T$$

انرژی داخلی به  $V, P$  بستگی ندارد فقط تابع دماست.

$$PV = RT + B'P + C'P^2 + \dots \rightarrow V = \frac{RT}{P} + B' + dP + \dots$$



فصل نهم

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P = \frac{R}{P}, \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T = \frac{RT}{P^2} + C' + \dots$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_T = \frac{-RT}{P} - P\left(\frac{-RT}{P^2} + C' + \dots\right) = \frac{-RT}{P} + \frac{RT}{P} - PC' + \dots$$

حل مساله ۱۲ -

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P dT + \left(\frac{\partial U}{\partial P}\right)_P dP = dQ - PdV$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P = \left[\left(\frac{\partial Q}{\partial T}\right)_P - P\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P\right] dT + \left[\left(\frac{\partial Q}{\partial P}\right)_T - P\left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T\right] dP$$

$$\left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P = (C_P - PV\beta)dT + \left[T\left(\frac{\partial S}{\partial P}\right)_T + PVK\right]dP \quad \& \quad \left(\frac{\partial S}{\partial P}\right)_T = -\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = -\beta V$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_P = (C_P - PV\beta)dT + V(PK - T\beta)dP$$

$$H = H(T, P), dH = \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_P dT + \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T dP \Rightarrow dH = C_P dT + \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T dP \quad (1)$$

$$dH = TdS + VdP \Rightarrow \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T = T\left(\frac{\partial S}{\partial P}\right)_T + V\left(\frac{\partial P}{\partial P}\right) \quad \& \quad \left(\frac{\partial S}{\partial P}\right)_T = -\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P$$

$$= -\beta V \Rightarrow \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T = -\beta VT + V = V(1 - \beta T) \quad (2)$$

$$(1) \quad \& \quad (2) \Rightarrow dH = C_P dT + V(1 - T\beta)dP$$

$$dF = \left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_P dT + \left(\frac{\partial F}{\partial P}\right)_T dP; (1) \quad \& \quad dF = -SdT - PdV$$

$$\left(\frac{\partial F}{\partial T}\right)_P = -S - P\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = -S - PV\beta \quad (2)$$

$$\left(\frac{\partial F}{\partial P}\right)_T = 0 - P\left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T = +PVK \quad (3)$$

$$(1) \quad \& \quad (2) \quad \& \quad (3) \Rightarrow dF = -(S + PV\beta)dT + PVKdP$$

$$TdS = C_V dT - T\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V dV$$

حل مساله ۱۳ - الف)

$$C_V = T \frac{dS}{dT} - T\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \frac{\partial V}{\partial T}$$

حل مسائل ترمودینامیک

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial C_V}{\partial V}\right)_T = T \frac{d}{dT} \left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T - T \left[ \left(\frac{\partial}{\partial V}\right)_T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \right] \frac{dV}{dT} - T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \times \left[ \frac{d}{dT} \left(\frac{dV}{dT}\right)_T \right] \Rightarrow \left(\frac{\partial C_V}{\partial V}\right)_T = -T \left[ \left(\frac{\partial}{\partial V}\right)_T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \right] \frac{dV}{dT} \quad (1)$$

$$\left(\frac{\partial}{\partial v}\right)_T \left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_T \left(\frac{\partial T}{\partial ?}\right)_P = -1 \Rightarrow \left(\frac{\partial ?}{\partial V}\right)_T = -\left(\frac{\partial ?}{\partial T}\right)_V \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_T \quad (2)$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial C_V}{\partial V}\right)_T = T \left(\frac{\partial^2 P}{\partial T^2}\right)_V$$

$$P = \frac{nRT}{V} \Rightarrow \left(\frac{\partial C_V}{\partial V}\right)_T = T \left(\frac{\partial^2 P}{\partial T^2}\right)_V = T \left(\frac{\partial}{\partial T} \frac{\partial}{\partial T} \frac{nRT}{V}\right)_V \quad \text{فرض شود}$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial C_V}{\partial V}\right)_T = T \frac{\partial}{\partial T} \frac{nR}{V} = 0 \Rightarrow$$

۹-۱۳-ب)  $C_V$  مستقل از  $V$  است.

$$C_V(P, T) = C_V\left(\frac{nRT}{V}, T\right) \rightarrow C_V(V, T)$$

$$(3) \Rightarrow \int dC_V = T \int \frac{\partial^2 P}{\partial T^2} dV \quad (4) \quad P = \frac{RT}{V} + \frac{RTB}{V^2} \quad (9-13-ج)$$

$$\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V = \frac{R}{V} + \frac{RB}{V^2} + \frac{RT}{V^2} \frac{dB}{dT}$$

$$\left(\frac{\partial^2 P}{\partial T^2}\right)_V = \frac{R}{V^2} = \frac{dB}{dT} + \frac{R}{V^2} \frac{dB}{dT} + \frac{RT}{V^2} \frac{d^2 B}{dT^2} = \frac{2R}{V^2} \frac{dB}{dT} + \frac{RT}{V^2} \frac{d^2 B}{dT^2} \quad (5)$$

$$(4) \& (5) \Rightarrow \int dC_V = T \int \frac{2R}{V^2} \frac{dB}{dT} dV + \int \frac{RT}{V^2} \frac{d^2 B}{dT^2} dV$$

$$\Rightarrow C_V = -\frac{2RT}{V} \frac{dB}{dT} - \frac{RT^2}{V} \frac{d^2 B}{dT^2} + \text{CONST.}$$

$$\Rightarrow C_V = -\frac{RT}{V} \frac{d^2(BT)}{dT^2} + \text{CONST.}$$

در حجم های خیلی بزرگ فقط CONST باقی می ماند.

$$TdS = C_p dT - T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P dP$$

حل مساله ۱۴-الف)

$$\Rightarrow C_p = T \frac{dS}{dT} + T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P \frac{dP}{dT}$$



حل مسائل ترمودینامیک

$K_S$ $\times 10^{-10} \text{ pa}^{-1}$	$\gamma$	CV KJ/Kmole.K	TVB <sup>2</sup> /K KJ/Mole	V $\times 10^{-2} \text{ m}^3 / \text{K.mole}$	T K
۰/۲۳	۱/۸۴	۱۹/۹	۱۶/۷	۱/۹۲۶	۲۵
۰/۲۴	۲/۰۴	۱۸/۴	۱۹/۲	۱/۶۶۹	۲۷
۰/۲۸	۲/۲۰	۱۷/۸	۲۱/۴	۱/۷۲۱	۲۹
۰/۳۴	۲/۳۴	۱۷/۶	۲۳/۶	۱/۷۷۹	۳۱
۰/۴۰	۲/۵۵	۱۷/۲	۲۶/۷	۱/۸۵۲	۳۳
۰/۵۰	۲/۸۱	۱۷/۰	۳۰/۷	۱/۹۳۴	۳۵
۰/۶۲	۳/۲۹	۱۶/۱	۳۶/۹	۲/۰۳۷	۳۷
۰/۹۵	۳/۵۸	۱۷/۳	۴۴/۷	۲/۱۶۹	۳۹
۱/۴۴	۴/۷۹	۱۷/۱	۶۴/۹	۲/۳۶۴	۴۱
۰/۵۰	۲/۱۷	۴/۶	۹۴/۴	۲/۵۰۰	۴۲
۲/۴۰	۱/۰۷	۱۴/۴	۱۴۵/۶	۲/۷۱۷	۴۳

حل مساله ۱۶- الف)

$$C_V dT + T \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} dV = T ds \text{ \& } S = \text{CONST.} \Rightarrow$$

$$C_V dT_S + T \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} dV = \cdot$$

$$\Rightarrow C_V dT_S = -T \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} dV_S \Rightarrow C_V = -T \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_S \quad (1)$$

$$\left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} \left( \frac{\partial T}{\partial V} \right)_P \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_T = -1 \Rightarrow \left( \frac{\partial P}{\partial T} \right)_{V'} = - \frac{(\partial V / \partial T)_P}{(\partial V / \partial P)_T} = \frac{\beta}{K} \quad (2)$$

$$(1) \text{ \& } (2) \Rightarrow C_V = -T \left( \frac{\beta}{K} \right) \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_S$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_S = - \frac{C_V K}{T \beta} \quad (3)$$

$$\left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_P = \beta V$$



حل مسائل ترمودینامیک

(ج)

$$\left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_P \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right) \left(\frac{\partial P}{\partial v}\right)_T = -1 \Rightarrow \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V = -\frac{\left(\frac{\partial v}{\partial T}\right)_P}{\left(\frac{\partial v}{\partial P}\right)_T} = \frac{\beta}{K} \quad (3)$$

$$(3), (2) \Rightarrow \frac{\left[\frac{\partial P}{\partial T}\right]_S}{\left[\frac{\partial P}{\partial T}\right]_P} = -\frac{C_p}{\beta V T} = C_p \frac{K}{\beta^2 T V} = \frac{C_p}{C_p - C_V} = \frac{\gamma}{1 - \gamma}$$

$$dS = \frac{1}{T} dU + \frac{P}{T} dV \quad \text{حل مساله ۱۸ -}$$

توجه داریم که ds دیفرانسیل کامل است و در شرط ۹-۱۳ صدق می کند:

$$\left[\frac{\partial\left(\frac{1}{T}\right)}{\partial V}\right]_U = \left[\frac{\partial\left(\frac{P}{T}\right)}{\partial U}\right]_V \rightarrow -\frac{1}{T^2} \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial P}{\partial U}\right)_V - \frac{P}{T^2} \left(\frac{\partial T}{\partial U}\right)_V$$

$$\eta = \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U = -T \left(\frac{\partial P}{\partial U}\right)_V + P \left(\frac{\partial T}{\partial U}\right)_V$$

$$= -T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \left(\frac{\partial T}{\partial U}\right)_V + P \left(\frac{\partial T}{\partial U}\right)_V = -T \frac{\beta}{K C_V} + \frac{P}{C_V}$$

$$\eta = -\frac{1}{C_V} \left(\frac{\beta T}{K} - P\right)$$

ب) از معادله ۹-۱۵-۲ نیز آنتروپی را حساب کرده از شرط دیفرانسیل کامل استفاده می کنیم.

$$dS = \frac{1}{T} dH - \frac{V}{T} dP, \mu = \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H = T \left(\frac{\partial V}{\partial H}\right)_P - V \left(\frac{\partial T}{\partial H}\right)_P$$

$$\mu = \frac{T\beta V}{C_p} - \frac{V}{C_p} \Rightarrow \mu = \frac{V}{C_p} (T\beta - 1)$$

$$\eta = \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U$$

روش دوم: (ا)



فصل نهم

$$\left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U \left(\frac{\partial V}{\partial U}\right)_T \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = -1 \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U \left(\frac{\partial V}{\partial U}\right)_T C_V = -1$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U = \frac{-1}{C_V} \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T \quad (2)$$

$$dU = dQ - pdV \rightarrow \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T = \left(\frac{\partial Q}{\partial V}\right)_T - P \quad (3)$$

$$\left(\frac{\partial Q}{\partial V}\right)_T = T \left(\frac{\partial S}{\partial V}\right)_T = T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \quad (4)$$

$$\left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_P \left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T = -1 \Rightarrow T \left(\frac{\partial P}{\partial T}\right)_V = \frac{\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P}{\left(\frac{\partial V}{\partial P}\right)_T} = \frac{\beta}{k} \quad (5)$$

$$(2), (3) \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U = \frac{-1}{C_V} \left[ \left(\frac{\partial Q}{\partial V}\right)_T - P \right] \quad (6)$$

$$(4), (5) \Rightarrow \left(\frac{\partial Q}{\partial V}\right)_T = \frac{T\beta}{k} \quad (7)$$

$$(1), (6), (7) \Rightarrow \eta = \frac{-1}{C_V} \left( \frac{T\beta}{k} - P \right)$$

(ب۱۸-۹)

$$\mu = \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H \quad (8)$$

$$\left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H \left(\frac{\partial P}{\partial H}\right)_T \left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_P = -1 \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H \left(\frac{\partial P}{\partial H}\right)_T C_P = -1$$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H = \frac{-1}{C_P} \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T \quad dH = dQ + VdP \quad (9)$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T = \left(\frac{\partial Q}{\partial P}\right)_T + V \quad (10)$$

$$\left(\frac{\partial Q}{\partial P}\right)_T = T \left(\frac{\partial S}{\partial P}\right)_T = -T \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_P = -TV\beta \quad (11)$$

$$(8), (9), (10), (11) \Rightarrow \mu = \frac{-1}{C_P} (-TV\beta + V) = \frac{V}{C_P} (T\beta - 1)$$



# فصل یازدهم: مکانیک آماری

حل مسائل ترمودینامیکی

حل مساله ۱-

$$n_x = n_y = n_z = n$$

$$\varepsilon = \frac{3n^2 h^2}{8ml^2} \Rightarrow n = \sqrt{\frac{8m\varepsilon l^2}{3h^2}} \Rightarrow n = \frac{L}{h} \sqrt{\frac{8}{3} m\varepsilon}$$

$$E = \frac{h^2}{8ml^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)$$

$$m = \frac{200.6}{6.02 \times 10^{23}} 3.3 \times 10^{-22} \text{ gr} = 3.3 \times 10^{-25} \text{ kg}$$

$$\varepsilon = \frac{3}{2} KT = \frac{3}{2} \times 1.38 \times 10^{-23} \times 1000 = 2.07 \times 10^{-20}$$

حل مساله ۲-

$$Z = V \left( \frac{2m\pi KT}{h^2} \right)^{3/2} = \frac{NKT}{P} \left( \frac{2\pi m kT}{h^2} \right)^{3/2}$$

$$= \frac{N}{P} (KT)^{5/3} \left( \frac{2\pi m}{h^2} \right)^{3/2}$$

تک اتمی:

$$\frac{g_i}{N_i} = \frac{(KT)^{5/2}}{P} \left( \frac{2\pi m}{h^2} \right)^{3/2} e^{a/KT}$$

$$\frac{g_i}{N_i} = \frac{(1.38 \times 10^{-23} \times 300)^{5/2}}{10^3} \left[ \frac{2\pi \times 10^{-26}}{6.62 \times 10^{-34}} \right]^{3/2} e^{3/2}$$

$$\frac{g_i}{N_i} = 1.1 \times 10^{-54} \times 5.473 \times 10^{61} \times 4.48, \quad \frac{g_i}{N_i} = 2.7 \times 10^8$$

حل مساله ۳-

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 F(\Omega_A \Omega_B)}{\partial \Omega_A \partial \Omega_B} = 0 \quad (1) \quad \Omega = \Omega_A \Omega_B \Rightarrow$$

$$\frac{\partial F(\Omega_A \Omega_B)}{\partial \Omega_B} = \frac{\partial F(\Omega)}{\partial \Omega} \frac{\partial \Omega}{\partial \Omega_B} = \Omega_A \frac{dF(\Omega)}{d\Omega}$$

$$F(\Omega_A \Omega_B) = F(\Omega_A) + F(\Omega_B)$$

$$\frac{\partial F(\Omega_A \Omega_B)}{\partial \Omega_B} = \frac{\partial F(\Omega_B)}{\partial \Omega_B}$$



حل مسائل ترمودینامیکی

$$\sum N_i \varepsilon_i = \rightarrow \sum \varepsilon_i dN_i = 0$$

$$\sum \ln\left(\frac{g_i}{N_i}\right) dN_i - \alpha \sum dN_i - \beta \sum \varepsilon_i dN_i = 0$$

$$\Rightarrow \sum \left[ \ln\left(\frac{g_i}{N_i}\right) - \alpha - \beta \varepsilon_i \right] dN_i = 0 \rightarrow \ln \frac{g_i}{N_i} = \alpha + \beta \varepsilon_i$$

$$\frac{g_i}{N_i} = e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} \rightarrow N_i = g_i e^{-\alpha} e^{-\beta \varepsilon_i}$$

$$N_i = A g_i e^{-\beta \varepsilon_i}, \sum N_i = A \sum g_i e^{-\beta \varepsilon_i}$$

$$N = AZ \rightarrow A = \frac{N}{Z} \rightarrow N_i = \frac{N g_i}{Z} e^{-\beta \varepsilon_i}$$

چون توزیع ذرات بر روی حالت های کوانتومی با حالت ذرات تمیز پذیر یکسان است P,u تغییر می کنند. اما تغییر می کند. زیرا،  $S = K \ln \Omega$  است و برای ذرات تمیز پذیر ضریب  $N!$  در  $\Omega$  وجود دارد:  
 (ذرات تمیز ناپذیر)  $N! \Omega =$  (ذرات تمیز پذیر)  $\Omega$

حل مساله ۵- تعدادی حالت های در دسترس برای توزیع بوز-اینشتین:

$$\Omega_{B,E} = \frac{(g_1 + N_1)! (g_2 + N_2)! \dots}{g_1! N_1! g_2 + N_2! \dots} = \prod \frac{(g_i + N_i)!}{g_i! N_i!}$$

$$\ln \Omega_{B,E} = \ln \prod \frac{(g_i + N_i)!}{g_i! N_i!} = \sum \ln \frac{(g_i + N_i)!}{g_i! N_i!} = \sum \ln (g_i + N_i)$$

$$\ln \Omega_{B,E} = \sum_i \left[ (g_i + N_i) \ln (g_i + N_i) - (g_i + N_i) \ln g_i - g_i \ln g_i - N_i \ln N_i + N_i \right] \rightarrow d \ln \Omega_{B,E} = 0$$

$$\Rightarrow \sum_i \left[ dN_i \ln (g_i + N_i) + (g_i + N_i) \frac{1}{(g_i + N_i)} \right. \\ \left. dN_i - dN_i - dN_i \ln N_i - dN_i + dN_i \right] = 0$$



فصل یازدهم

$$\rightarrow \sum_i [Ln(g_i + N_i) - LnN_i] dN_i = 0$$

$$\sum_i Ln\left(\frac{g_i + N_i}{N_i}\right) dN_i = 0, \sum_i N_i = N \rightarrow \sum_i dN_i = 0$$

$$\sum_i N_i \varepsilon_i = 0 \rightarrow \sum_i \varepsilon_i dN_i = 0 \Rightarrow$$

$$\sum_i Ln\left(\frac{g_i + N_i}{N_i}\right) dN_i - \alpha \sum_i dN_i - \beta \sum_i \varepsilon_i dN_i = 0 \rightarrow$$

$$\sum_i \left[ Ln\left(\frac{g_i + N_i}{N_i}\right) - \alpha - \beta \varepsilon_i \right] dN_i = 0$$

$$Ln\left(\frac{g_i + N_i}{N_i}\right) = \alpha + \beta \varepsilon_i \rightarrow \frac{g_i + N_i}{N_i} = e^{\alpha + \beta \alpha}$$

$$g_i + N_i = N_i e^{\alpha + \beta \alpha} \rightarrow g_i = N_i (e^{\alpha + \beta \alpha} - 1)$$

$$\rightarrow N_i = \frac{g_i}{e^{\alpha + \beta \alpha} - 1}$$

نحوه توزیع ذرات در حالت برای توزیع بوز-اینشتن

حل مساله ۶-

تعداد حالت‌های در دسترس برای توزیع فرمی دیراک:

$$\Omega_{F,D} = \frac{g_1! g_2! \dots}{N_1!(g_1 - N_1)! N_2!(g_2 - N_2)!} = \prod_i \frac{g_i!}{N_i!(g_i - N_i)!}$$

$$Ln \Omega_{F,D} = Ln \prod_i \frac{g_i!}{N_i!(g_i - N_i)!} = \sum_i Ln \frac{g_i!}{N_i!(g_i - N_i)!}$$

$$= \sum_i [Ln g_i! - Ln N_i! - Ln(g_i - N_i)!] \rightarrow$$

$$Ln \Omega_{F,D} = \sum_i [g_i Ln g_i - g_i - N_i \times Ln N_i + N_i - (g_i - N_i) Ln(g_i - N_i)]$$

$$dLn \Omega_{F,D} = 0$$

$$\rightarrow \sum_i [(-dN_i) Ln N_i + (dN_i) Ln(g_i - N_i)] = 0$$

$$\sum_i Ln\left(\frac{g_i - N_i}{N_i}\right) dN_i = 0 \quad (1) \quad \sum_i N_i = N \rightarrow \sum_i dN_i = 0 \quad (2)$$

حل مسائل ترمودینامیکی

$$\sum_i N_i \varepsilon_i = U \rightarrow \sum_i \varepsilon_i dN_i = 0 \quad (3)$$

$$3,2.1) \rightarrow \sum_i \text{Ln} \left( \frac{g_i - N_i}{N_i} \right) dN_i - \alpha \sum_i dN_i - \beta \sum_i \varepsilon_i dN_i = 0$$

$$\sum_i \left( \text{Ln} \frac{g_i - N_i}{N_i} - \alpha - \beta \varepsilon_i \right) dN_i = 0 \rightarrow \text{Ln} \frac{g_i - N_i}{N_i} - \alpha - \beta \varepsilon_i = 0$$

$$\frac{g_i - N_i}{N_i} = e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} \rightarrow g_i = N_i (e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} + 1) \rightarrow$$

$$N_i = \frac{g_i}{e^{\alpha + \beta \varepsilon_i} + 1}$$

نحوه توزیع ذرات در حالت فرمی دیراک ←

حل مساله ۷- الف) از  $\sum_i = \left( \frac{1}{2} + i \right) h\nu$  مشخص است که هر تراز  $\sum_i$  متناظر با یک عدد

کوانتومی  $i$  است، در نتیجه  $g_i = 1$

$$Z = \sum_i g_i e^{-\beta \varepsilon_i} \quad g_i = 1 \rightarrow Z = \sum_i e^{-\beta \varepsilon_i} \Rightarrow Z = \sum_i e^{-\beta \varepsilon_i}$$

$$Z = \sum_i e^{-\frac{1}{2} \left( \frac{h\nu}{2} + h\nu \right) \beta} = \sum_i e^{-\frac{h\nu}{2KT}} e^{-\frac{h\nu}{KT}} \quad (1)$$

$$\begin{aligned} Z &= e^{-\frac{h\nu}{2KT}} \int_0^\infty e^{-\frac{h\nu}{KT} x} = \left( e^{-\frac{h\nu}{2KT}} \right) \left( \frac{-KT}{h\nu} \right) e^{-\frac{h\nu}{KT} x} x J_0^\infty \\ &= e^{-\frac{h\nu\beta}{2}} \left( \frac{-1}{h\nu\beta} \right) [e^\infty - e^0] = \frac{1}{h\nu\beta} e^{-\frac{h\nu\beta}{2}}, = \frac{hT}{h\nu} e^{-\frac{h\nu}{2KT}} \end{aligned}$$

از رابطه (۱) و بسط  $\sum_x e^{-\alpha x} = \frac{1}{1 - e^{-\alpha}}$  استفاده می کنیم.

$$Z_{\text{transition}} = V \left( \frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}}$$

$$Z = \frac{e^{-\frac{h\nu}{2KT}}}{1 - e^{-\frac{h\nu}{KT}}}$$

$$Z_{\text{transition}} = V \left( \frac{2\pi m k T}{\beta h^2} \right)^{\frac{3}{2}}$$

از رابطه (۱۱-۲۴) برای تابع افزاز انتقالی داریم:

$$Z_i = \sum_i e^{-\sum_i / KT} = \sum_i e^{-(\sum_i \text{Vibration} + \sum_i \text{Transition} + \sum_i \text{Rotation})}$$

(ج)

$$Z_i = \left( \sum_i e^{-\sum_i \text{Vibration} / KT} \right) \left( \sum_i e^{-\sum_i \text{Transition} / KT} \right) \left( \sum_i e^{-\sum_i \text{Rotation} / KT} \right)$$

$$\text{Ln} Z_i = \text{Ln} Z_{\text{Vibration}} + \text{Ln} Z_{\text{Transition}} + \text{Ln} Z_{\text{Rotation}}$$



فصل یازدهم

$$\ln Z_i = \ln \frac{e^{-hv/2kT}}{1 - e^{-hv/kT}} + \ln \left[ v \left( \frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{3/2} \right] + \ln \left( \frac{8\pi^2 I k T}{h^2} \right)$$

$$\ln Z_i = -\ln e^{-hv/2kT} - \ln(1 - e^{-hv/kT}) + \ln v + \frac{3}{2} \ln \left( \frac{2\pi m k T}{h^2} \right) + \ln \left( \frac{8\pi^2 I k T}{h^2} \right)$$

$$F = -KT(N \ln Z - \ln N!)$$

$$P = -\left( \frac{\partial F}{\partial V} \right)_T = NKT \left( \frac{\partial \ln Z}{\partial V} \right)_T = \frac{N_A K T}{v} = \frac{RT}{v} \quad (5)$$

$$U = NKT^2 \left( \frac{\partial \ln Z}{\partial T} \right)_v \quad (6)$$

$$C_v = \frac{1}{N_A} \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_v \quad (7)$$

$$\langle w \rangle = \frac{1}{N} \int_0^\infty w dN_w \quad \text{حل مساله ۸-}$$

$$dN_w = \frac{2N}{\sqrt{2\pi}} \left( \frac{m}{KT} \right)^{3/2} w^2 e^{-mw^2/2KT} dw \quad \text{از رابطه (۱۱-۳۴) داریم:}$$

$$\langle w \rangle = \left( \frac{1}{N} \right) \left( \frac{2N}{\sqrt{2\pi}} \right) \left( \frac{m}{KT} \right)^{3/2} \int_0^\infty w^3 e^{-mw^2/2KT} dw$$

$$\frac{mw^2}{2KT} = y \rightarrow w = \sqrt{\frac{2KTy}{m}} \rightarrow dw = \sqrt{\frac{KT}{2m}} \frac{dy}{\sqrt{y}}$$

$$w^3 = \left( \frac{2KT}{m} \right)^{3/2} y^{3/2}, w=0 \rightarrow y=0 \quad w=\infty \rightarrow y=\infty$$

$$\langle w \rangle = \left( \frac{1}{N} \right) \frac{2N}{\sqrt{2\pi}} \left( \frac{m}{KT} \right)^{3/2} \left( \frac{2KT}{m} \right)^{3/2} \times \int_0^\infty y^{3/2} e^{-y} dy$$

$$\sqrt{\frac{KT}{2m}} \frac{dy}{\sqrt{y}} \Rightarrow \langle w \rangle = \frac{1}{N} \frac{2N}{\sqrt{2\pi}} \left( \frac{m}{KT} \right)^{3/2} \sqrt{KT} m \left( \frac{2}{2} \right)^{3/2}$$

$$\int_0^\infty ye^{-y} dy \Gamma(2) = 1, \quad \Gamma(\alpha) = \int_0^\infty e^{-x} x^{\alpha-1} dx$$





حل مسائل ترمودینامیکی

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{m}{KT}\right)^{\frac{3}{2}} \left(-\frac{1}{2}\right) \left(-\frac{3}{2}\right) \alpha^{-5/2} = \frac{3}{4\sqrt{2}} \left(\frac{m}{KT}\right)^{\frac{3}{2}} (2)^{\frac{5}{2}} \left(\frac{m}{KT}\right)^{-5/2}$$

$$\langle w^2 \rangle = \frac{3KT}{m} \quad (1) \rightarrow w_{rms} = \sqrt{\frac{3KT}{m}}$$

$$w_{rms}(Hg, 300K) = \sqrt{\frac{3 \times 1.38 \times 10^{-23} \times 300}{(0.198 / 6.02 \times 10^{23})}}$$

$$w_{rms}(Kr, 77K) = \sqrt{3 \times 1.38 \times 10^{-23} \times 77}$$

چون درست rrmss بارکریتون در 77K کمتر است پهنای خط طیفی کوچکتر تولید می کند.

حل مساله ۱۲- الف)

انرژی متوسط انتقالی یک مولکول  $\frac{1}{2} m \langle w^2 \rangle$  است. اگر به جای  $\langle w^2 \rangle$  از رابطه یک

$$\frac{1}{2} m \langle w^2 \rangle = \frac{3}{2} KT \quad \leftarrow \text{مسئله (۱۱-۱۱) قرار دهیم. در نتیجه}$$

$$V = ? \Sigma = 1.6 \times 10^{-19} \times 1 = 1.6 \times 10^{-19}$$

$$1.6 \times 10^{-19} = \frac{3}{2} KT \rightarrow T = \left(\frac{2}{3}\right) \frac{1.6 \times 10^{-19}}{1.38 \times 10^{-23}} = 7729K$$

(ب)

$$U = ? E = 1.6 \times 10^{-16} \quad , \quad T = \left(\frac{2}{3}\right) \frac{1.6 \times 10^{-16}}{1.38 \times 10^{-23}} \Rightarrow T = 7.73 \times 10^6$$