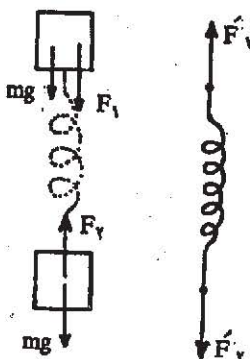


## پاسخ سؤالهای چند گزینه‌ای و مسایل کوتاه



شکل (۲۷-۸)

شکل (۲۶-۸)

۱- هنگامی که قطعه بالایی را در دست نگه داشته‌ایم، فنر کشیده شده و نسبت به حالت عادی طول بیشتری دارد. نیروهای وارد بر دو سر فنر کشیده شده در شکل (۲۶-۸) نشان داده شده است. واکنش دو نیروی  $F_1'$  و  $F_2'$  به دو سر فنر، به دو قطعه بالایی و پایینی وارد شده و در شکل (۲۷-۸) نشان داده شده است.

چون جسم پایینی در حال تعادل و نیروی دو سر فنر با هم برابر است، داریم:

$$F_1 = F_2 = mg \quad (۱-۸)$$

هنگامی که جسم بالایی را رها می‌کنیم، هرکدام از دو جسم تحت تأثیر دو نیروی وارد بر آن شتاب می‌گیرند. شتاب دو جسم بلافاصله پس از رها کردن آنها، چنین است.

$$mg - F_2 = ma_2 \Rightarrow a_2 \approx 0 \quad (۲-۸)$$

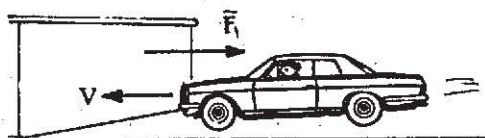
$$F_1 + mg = ma_1 \Rightarrow a_1 > g \quad (۳-۸)$$

در رابطه (۲-۸) از رابطه (۱-۸) استفاده شده است. از رابطه (۲-۸) پیداست که در مدت بسیار کوتاه پس از رها کردن جسم بالایی، قطعه پایینی تقریباً در جای خود می‌ماند. از رابطه (۳-۸) پیداست که در همین مدت کوتاه، جسم بالایی به طرف پایین سرعت می‌گیرد و از جایی که رها شده بود، پایینتر می‌آید. بنابراین فاصله دو جسم از آنچه هنگام رها شدن داشتند، کمتر می‌شود. به این ترتیب گزینه (الف) درست است. احتیاج به توضیح ندارد که گزینه‌های (ب) و (ج) درست نیست.

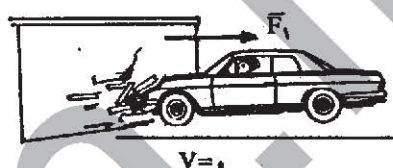
۲- هنگامی که یک تکه گل را به طرف یک دیوار پرتاب می‌کنید، گل پس از برخورد به دیوار معمولاً به آن می‌چسبد و تغییر شکل می‌دهد. در این صورت گل که پیش از برخورد به دیوار دارای انرژی جنبشی بوده در نهایت انرژی جنبشی ندارد. این برخورد کاملاً غیرکشسان است.

اگر یک توپ را به طرف یک دیوار پرتاب کنیم، معمولاً توپ با همان سرعتی که به دیوار خورده است، از دیوار برمی‌گردد. در این صورت انرژی جنبشی توپ همان مقدار قبل از برخورد می‌ماند. این برخورد کاملاً کشسان است.

در شکل (۸-۲۸) یک اتومبیل که با سرعت  $V$  به طرف یک دیوار محکم در حرکت است، نشان داده شده است. از لحظه تماس اتومبیل با دیوار، نیرویی از طرف آن بر اتومبیل وارد می‌شود و این نیرو به اتومبیل شتاب داده و سبب کند شدن آن می‌شود. این نیرو نیز در شکل نشان داده شده است.



شکل (۸-۲۸)



شکل (۸-۲۹)

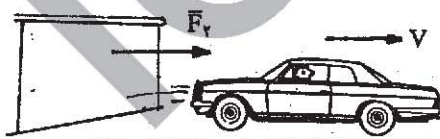
در برخورد کاملاً غیرکشسان همان طور که یک تکه گل به دیوار می‌چسبد، سرانجام اتومبیل متوقف می‌شود. (به شکل «۸-۲۹» نگاه کنید). بنابراین در این حالت سرعت اتومبیل از  $V$  به صفر می‌رسد و در تمام این مدت که چندان طولانی نیست، و آن را مدت زمان برخورد می‌نامند، دیوار بر اتومبیل نیرو وارد می‌کند. اگرچه مقدار این نیرو متغیر است ولی می‌توان یک مقدار متوسط  $\bar{F}$  برای آن در نظر گرفت. اگر مدت زمان برخورد را  $\Delta t$  و جرم اتومبیل را  $M$  فرض کنیم داریم:

$$\bar{F}_1 = M \bar{a}_1 = M \frac{\Delta V_1}{\Delta t} = M \frac{0 - V}{\Delta t} = -M \frac{V}{\Delta t} \quad (۸-۴)$$

از رابطه (۸-۴) پیداست که علامت  $\bar{F}$  و  $V$

مخالف یکدیگر است و این موضوع از شکل‌های

(۸-۲۸) و (۸-۲۹) نیز مشخص است.



شکل (۸-۳۰)

اکنون حالتی را در نظر بگیرید که مانند

شکل (۸-۳۰) اتومبیل پس از برخورد به

دیوار، همانند یک توپ که به دیوار

می‌زنیم، با همان سرعت از دیوار دور

می‌شود. این برخورد کاملاً کشسان است.

اگر مانند حالت قبل مدت زمان برخورد را  $\Delta t$  بگیریم، داریم:

$$\bar{F}_2 = M \bar{a}_2 = M \frac{\Delta V_2}{\Delta t} = M \frac{V - (-V)}{\Delta t} = -2M \frac{V}{\Delta t} \quad (۸-۵)$$

مقایسه دو رابطه (۴-۸) و (۵-۸) نشان می‌دهد که در برخورد کاملاً کشسان، متوسط نیرویی که از طرف دیوار بر اتومبیل وارد می‌شود، دو برابر حالتی است که در برخورد کاملاً غیرکشسان باشد.

اکنون یک سرنشین را درون اتومبیل در نظر بگیرید. چون سرنشین نیز به هرحال درون اتومبیل قرار دارد، همواره کم و بیش همان سرعت اتومبیل را دارد. در برخورد کاملاً غیرکشسان، سرعت سرنشین از  $V$  به صفر می‌رسد. برای این تغییر سرعت باید از قسمتی از اتومبیل به وی نیروی متوسط  $\vec{F}_1$  وارد شود که



شکل (۸-۳۱)

در شکل (۸-۳۱) نشان داده شده است داریم:

$$\vec{F}_1 = m \vec{a}_1 = m \frac{0 - V}{\Delta t} = -m \frac{V}{\Delta t} \quad (۸-۶)$$

در رابطه بالا  $m$  جرم سرنشین است.

اگر برخورد اتومبیل با دیوار کاملاً کشسان باشد، یعنی اتومبیل با همان سرعت از دیوار برگردد، سرنشین نیز باید با همان سرعت  $V$  از دیوار دور شود. در این حالت نیروی متوسط  $\vec{F}_2$  بر سرنشین وارد می‌شود که از رابطه زیر به دست می‌آید.

$$\vec{F}_2 = m \vec{a}_2 = m \frac{V - (-V)}{\Delta t} = -2m \frac{V}{\Delta t} \quad (۸-۷)$$

ملاحظه می‌شود که نیروی وارد بر سرنشین (از قسمتی از اتومبیل) نیز در برخورد کاملاً کشسان، دو برابر حالتی است که برخورد کاملاً غیرکشسان باشد. چون میزان ضایعه وارد بر سرنشین با نیروی وارد بر وی رابطه دارد، ایمنی بیشتر در حالتی است که نیروی کمتری به وی وارد شود. در نتیجه برخورد کاملاً غیرکشسان اتومبیل با یک دیوار ساکن محکم برای سرنشین ایمن‌تر است. به این ترتیب گزینه (ب) درست و گزینه (الف) نادرست است.

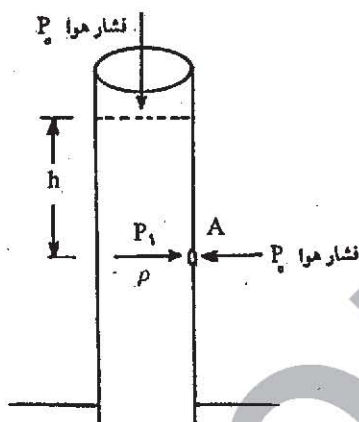
۳- اگر موتور اتومبیل به مدت  $t$  ثانیه کار کند، بیشترین انرژی مصرف شده  $pt$  خواهد بود. اگر هیچ بخشی از این انرژی تلف نشود، تمام آن به انرژی جنبشی اتومبیل تبدیل شده است.

$$\frac{1}{2} m V^2 = pt \rightarrow t = \frac{m V^2}{2p} \quad \text{در این صورت:}$$

چون در عمل بخشی از این توان مصرف شده تلف می‌شود، برای رسیدن به سرعت  $V$  مدت زمان بیشتری لازم است. بنابراین کمترین زمان  $\frac{m V^2}{2p}$  خواهد بود. به این ترتیب گزینه (د) درست است.

۴- یک ورقه لاستیکی را در نظر بگیرید که اطراف آن را گرفته و می‌کشیم. اگر دست خود را روی این لاستیک بگذاریم و فشار دهیم، سطح لاستیک فرو می‌رود ولی پاره نمی‌شود. علت این است که مولکولهای لاستیک نیرویی به هم وارد می‌کنند و به عبارت دیگر به یکدیگر

می‌چسبند و این نیرو مانع از آن است که لاستیک پاره شود. اگر نیروی وارد بر لاستیک را زیاد کنیم، سرانجام ممکن است لاستیک پاره شود. یعنی مولکولهای لاستیک دیگر قادر به نگهداشتن یکدیگر نیستند. رویه مایعات نیز چنین وضعی را دارد. هنگامی که دست خود را در آب فرو می‌بریم، رویه آب را که مانند یک ورقه لاستیکی است پاره می‌کنیم. اگر یک سبد را که سوراخهای آن نسبتاً ریز است در آب فرو برده و بیرون بیاوریم، یک لایه نازک آب سوراخهای سبد را می‌پوشاند و مانند آن است که سوراخها را با نایلون پوشانده ایم. در اینجا نیز نیرویی که مولکولهای آب به هم وارد می‌کنند، سبب می‌شود که یک لایه نازک آب،



شکل (۸-۳۲)

مانند یک ورقه نایلون یا لاستیک تشکیل شود. نیرویی را که مولکولهای یک مایع در سطح مایع به هم وارد می‌کنند و سبب می‌شود که رویه آن مانند یک ورقه لاستیک عمل کند، کشش سطحی می‌نامند.

در شکل (۸-۳۲) یک لوله موئین و سوراخی در آن نشان داده شده است. می‌دانیم که آب در لوله موئین بالا می‌رود. همان‌طور که آب یک ورقه نایلون مانند در سوراخهای ریز سبد درست می‌کرد، در سوراخ A نیز این ورقه تشکیل

می‌شود. اگر قرار باشد آب از سوراخ A بیرون بریزد، باید آبهای پشت آن این ورقه را پاره کنند. با استفاده از شکل (۸-۳۲) برای فشار دو طرف این رویه که در محل سوراخ A تشکیل می‌شود داریم:

$$P_0 = P_0 + \rho gh$$

اگر مساحت سوراخ S باشد، برآیند نیروهای وارد بر این رویه چنین است:  $F = PS = \rho ghS$ . اگر این نیرو که به طرف راست است، زیاد باشد، ممکن است این رویه پاره شود. در این صورت مایع از سوراخ بیرون می‌ریزد. در حالت تعادل که آب تا ارتفاع معینی در لوله موئین بالا رفته است، این نیرو برای پاره کردن رویه کافی نیست و آب بیرون نمی‌ریزد. آشکار است که هوا نیز از سوراخ وارد لوله موئین نمی‌شود. بنابراین گزینه (د) درست است. پاسخ (ه) به این دلیل درست نیست که در محل سوراخ لوله وجود ندارد تا مایع به آن بچسبد. چون فشار هوای وارد بر سوراخ از بیرون، کمتر از فشار وارد بر آن از درون مایع است، قاعدتاً باید این تفاوت فشار آب را بیرون بدهد. پاسخ (و) نیز نادرست است.



۵- هنگامی که گاز را متراکم می‌کنیم، درحقیقت مقداری انرژی به گاز می‌دهیم، زیرا روی گاز کار انجام می‌دهیم. وقتی انرژی گاز افزایش می‌یابد، دمای آن مقداری بالا می‌رود. ولی گاز با دمای بالاتر از محیط، گرما از دست می‌دهد و سرانجام به همان دمای محیط می‌رسد. اگر گاز را به طور ناگهانی متراکم کنیم، بلافاصله پس از آن فرصت از دست رفتن گرما وجود ندارد و درنتیجه دمای گاز از دمای محیط بالاتر خواهد بود. اگر دمای محیط را  $T_1$  و حجم اولیه گاز را  $V_1$  بگیریم، داریم:

$$\frac{P_1 V_1}{T_1} = \frac{P_2 V_2}{T_2} \quad (۸-۸)$$

در رابطه (۸-۸)  $V_2$  حجم بعدی گاز است که  $V_1$  است. داریم:

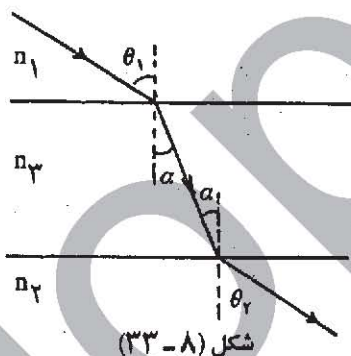
$$P_2 = P_1 \frac{V_1}{V_2} \frac{T_2}{T_1} = \gamma P_1 \frac{T_2}{T_1}$$

چون بلافاصله پس از تراکم گاز، دمای گاز بالاتر از محیط است، پس  $\frac{T_2}{T_1} > 1$  است و

$$P_2 > \gamma P_1$$

درنتیجه داریم:

درنتیجه گزینه (ج) درست است.



شکل (۸-۳۳)

۶- در شکل (۸-۳۳) دو محیط با ضریب شکست  $n_1$  و  $n_2$  که توسط لایه‌ای با

ضریب شکست  $n_3$  از هم جدا شده‌اند، نشان داده شده است.

برای مرز تماس دو محیط  $n_1$  و  $n_3$  داریم:

$$n_1 \sin \theta_1 = n_3 \sin \alpha \quad (۹-۸)$$

برای مرز تماس دو محیط  $n_3$  و  $n_2$  داریم:

$$n_3 \sin \alpha = n_2 \sin \theta_2 \quad (۱۰-۸)$$

با استفاده از رابطه‌های (۹-۸) و (۱۰-۸) داریم:

$$n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2 \quad (۱۱-۸)$$

از رابطه (۱۱-۸) آشکار است که زاویه  $\theta_2$  به ضخامت و نیز ضریب شکست محیط میانی دو محیط  $n_1$  و  $n_2$  بستگی ندارد و تنها به زاویه  $\theta_1$ ،  $n_1$  و  $n_2$  بستگی دارد. بنابراین هنگامی که لایه با ضریب شکست  $n_3$  را با لایه دیگری به ضریب شکست  $n'_3$  جایگزین می‌کنیم، تغییری در زاویه  $\theta_2$  به وجود نخواهد آمد. درنتیجه گزینه (ب) درست است.

۷- منشور و مسیر پرتو نورانی در آن در شکل (۸-۳۴) نشان داده شده است. اکنون به توضیح

هر یک از گزینه‌ها می‌پردازیم:

گزینه الف - انحراف پرتو نور خروجی از منشور، نسبت به پرتو نور ورودی به منشور، یعنی زاویه میان  $SI$  و  $I'R$  زاویه انحراف نام دارد. این زاویه در شکل (۸-۳۴) با  $D$  نشان داده شده است. بنابراین گزینه (الف) درست نیست.

گزینه (ب) - با استفاده از شکل (۸-۳۴) داریم:

$$\sin i = n \sin r'$$

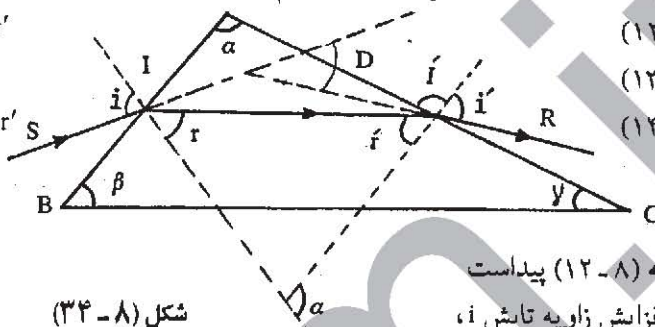
(۸-۱۲)

$$r + r' = \alpha$$

(۸-۱۳)

$$\sin i' = n \sin r'$$

(۸-۱۴)



از رابطه (۸-۱۲) پیدا است

که با افزایش زاویه تابش  $i$

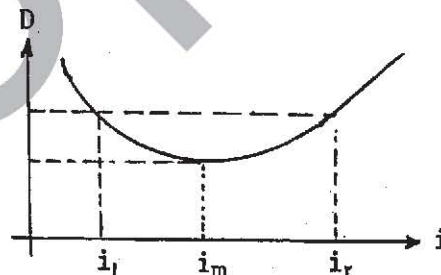
شکل (۸-۳۴)

زاویه  $r$  نیز زیادتر می‌شود و با استفاده از رابطه (۸-۱۳) می‌توان دریافت که زاویه  $r'$  کوچکتر و در نتیجه با استفاده از رابطه (۸-۱۴)، زاویه  $i'$  نیز کوچکتر می‌شود. با کوچک شدن زاویه  $i'$  زاویه  $AI'R$  نیز کوچکتر می‌شود. بنابراین گزینه (ب) درست نیست.

$$D = (i - r) + (i' - r') = i + i' - \alpha$$

گزینه (ج) - از شکل (۸-۳۴) داریم:

چون زاویه‌های  $i$  و  $i'$  از طریق رابطه‌های مثلثاتی (۸-۱۲) و (۸-۱۴) به یکدیگر مربوط می‌توان تغییرات زاویه انحراف را نسبت به زاویه تابش به صورت یک رابطه ریاضی به دست آورد. ولی می‌توان این تغییرات را از راه آزمایش و یا محاسبه عددی برای زاویه‌های مختلف تابش به دست آورد. نمودار تغییرات زاویه انحراف  $D$  نسبت به زاویه تابش در شکل (۸-۳۵) نشان داده شده است.



شکل (۸-۳۵)

از شکل (۸-۳۵) پیدا است که به ازای دو زاویه تابش  $i_l$  و  $i_r$ ، زاویه انحراف یکسان است. فرض کنید نور با زاویه تابش  $i_l$  از سمت چپ به منشور بتابد و با زاویه خروجی  $i'_l$  از

سمت راست منشور خارج شود و زاویه انحراف  $D$  باشد. اگر نور خروجی را روی خودش برگردانیم، در حقیقت مانند آن است که نور با زاویه تابش  $i_1$  به سمت راست منشور تابیده است. مطابق اصل بازگشت نور، در این حالت نور با زاویه خروجی  $i_1$  از سمت چپ منشور خارج می شود و زاویه انحراف در این حالت نیز همان مقدار  $D$  خواهد بود. از آنجا که تاباندن نور از سمت چپ یا راست تفاوتی ندارد، بنابراین می توان به جای برگرداندن نور روی خودش، نور را با زاویه  $i_1$  از همان سمت چپ به منشور تاباند. آشکار است که نور از سمت راست با زاویه  $i_1$  خارج می شود. به این ترتیب دو زاویه تابش که برای هر دو آنها زاویه انحراف یکسان است، زاویه های ورودی و رودی و خروجی نور به منشور است. بنابراین زاویه های تابش  $i_1$  و  $i_2$  که مطابق شکل (۸-۳۵)، زاویه انحراف برای آنها یکسان است، زاویه های ورودی و خروجی نور به منشور است. به عبارت دیگر اگر نور با زاویه  $i_1$  به منشور بتابد، با زاویه  $i_2$  خارج می شود و برعکس.

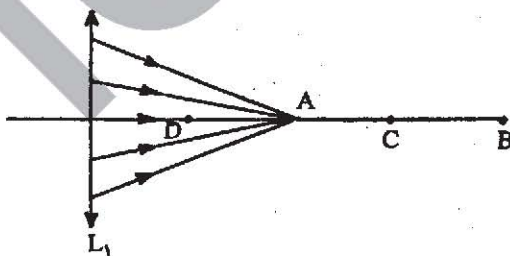
هنگامی که، زاویه انحراف کمترین مقدار را دارد دو زاویه  $i_1$  و  $i_2$ ، یکی می شود که در شکل با  $i_m$  نشان داده شده است. بنابراین هنگامی که نور در عبور از منشور کمترین انحراف را دارد، زاویه های  $i$  و  $i'$  در شکل (۸-۳۴) برابرند. از رابطه های (۸-۱۲) و (۸-۱۴) پیدا است که در این حالت  $r' = r$  است. در این صورت پرتو  $II'$  با دو سطح  $AB$  و  $AC$  زاویه های یکسانی می سازند. بنابراین گزینه (ج) درست است.

گزینه (د) - هنگامی که  $II'$  با  $BC$  موازی باشد، با استفاده از شکل (۸-۳۴) داریم:

$$r + \beta = 90^\circ$$

$$r' + \gamma = 90^\circ$$

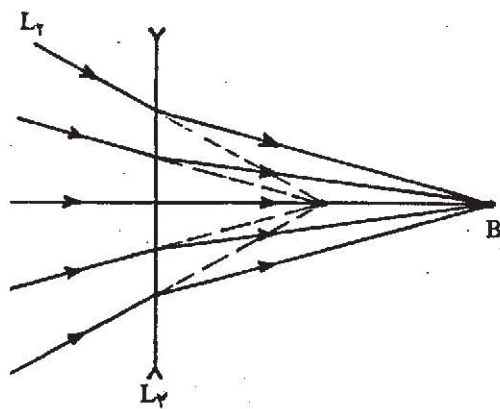
چون در حالت کلی  $\gamma \neq \beta$  پس  $r' \neq r$  و در این صورت  $i' \neq i$ . بنابراین گزینه (د) درست نیست.



شکل (۸-۳۶)

۸- فرض می کنیم عدسی  $L_1$  همگرا باشد. این عدسی همگرا مانند شکل (۸-۳۶) نورها را در نقطه  $A$  کانونی می کند. اگر فرض کنیم عدسی  $L_2$  نیز همگراست، با قرار دادن دو عدسی در کنار هم، همگرایی دو عدسی بر هم افزوده می شود و باید نورها در نقطه ای نزدیکتر به عدسیها مثلاً نقطه  $D$  کانونی شود.

چون در این حالت نورها در نقطه C که نسبت به نقطه A فاصله بیشتری از عدسی دارد،



شکل (۸-۳۷)

کانونی شده است، عدسی

$L_1$  نمی تواند همگرا باشد

و باید واگرا باشد. در این

صورت برای آنکه عدسی

$L_1$  به تنهایی نورها را در

نقطه B کانونی کند، باید

نورهای ورودی مانند شکل

(۸-۳۷) همگرا باشند. به

این ترتیب پاسخهای (ب)

و (ج) درست است.

اگرچه پاسخ درست رایافته ایم ولی باید نشان داد آنچه در مسئله گفته شده است، تنها با

همین شرایط اتفاق می افتد. فرض

کنید عدسی  $L_1$  واگراست. این عدسی

باید مانند شکل (۸-۳۸) نورهای

ورودی همگرا را در نقطه A کانونی کرده

باشد. چون عدسی  $L_1$  به تنهایی نورها

را در نقطه B که نسبت به نقطه A در

فاصله دورتری از عدسی قرار دارد

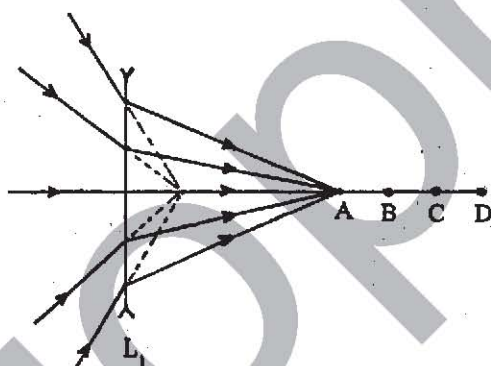
کانونی می کند، عدسی  $L_1$  هم باید واگرا

باشد. زیرا اگر عدسی  $L_1$  همگرا باشد،

نورهای همگرای ورودی را باز هم

بیشتر همگرا می کند و آنها را در نقطه ای

نزدیک عدسی کانونی می کند. هنگامی



شکل (۸-۳۸)

که دو عدسی را در کنار هم می گذاریم، یک عدسی با واگرایی بیشتری به دست می آید. این

عدسی مرکب، باید نورهای ورودی را بیش از هر یک از دو عدسی واگرا کند و در نتیجه باید

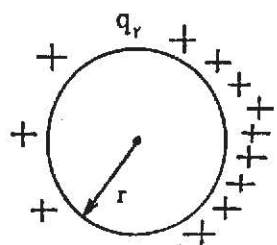
نورها در نقطه ای دورتر از نقطه B نسبت به عدسی مثلاً نقطه D کانونی شوند و نه نقطه C که

نسبت به عدسی نزدیکتر از نقطه B است. بنابراین آنچه در ابتدای پاسخ فرض شد تنها راه حل

مسئله است. چون سایر پاسخها در تمام یا قسمتی از آن با پاسخ درست متفاوت است، هیچ یک



از پاسخهای دیگر درست نیست.



(-)

$q_1$

(+)

$q_2$

(-)

$q_1$

شکل (۸ - ۳۹)

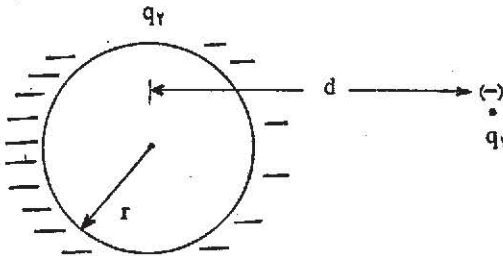
نشان داده شده

است، بار مثبت کره بیشتر به طرفی از کره که به بار  $q_1$  نزدیکتر است، آمده است. درباره جابه‌جایی بارهای مثبت روی کره رسانا، بعداً توضیح دقیقتری خواهیم داد. نیروی الکتریکی میان دو بار نقطه‌ای  $q_1$  و  $q_2$  از قانون کولن به دست می‌آید، یعنی:

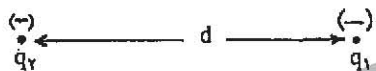
$$F_1 = K \frac{q_1 q_2}{d^2}$$

رابطه بالا را نمی‌توان برای نیروی میان بار نقطه‌ای  $q_1$  و بار  $q_2$  که روی کره توزیع شده است به کار برد، زیرا بار  $q_2$  در فاصله مشخصی از بار  $q_1$  قرار ندارد. در چنین حالتی باید بار  $q_2$  را به قسمت‌های کوچکی که هر کدام را بتوان یک بار نقطه‌ای در نظر گرفت تقسیم کرد. این قسمت‌ها هر کدام در فاصله مشخصی از بار  $q_1$  قرار دارند که البته این فاصله‌ها با یکدیگر متفاوت است. سپس نیروی بار نقطه‌ای  $q_1$  بر هر کدام از این قسمت‌ها را از قانون کولن به دست آورده و برآیند نیروها را حساب کرد. اگر بار  $q_2$  به طور یکنواخت روی کره توزیع شده باشد، قسمت‌های کوچکی که از تقسیم بار  $q_2$  به دست می‌آید به طور متقارن در اطراف مرکز کره قرار دارند و می‌توان تصور کرد که اگر همه آن قسمت‌ها را در مرکز کره قرار دهیم نیروی بار  $q_1$  بر کره تفاوتی نکند، یعنی فاصله مؤثر بار  $q_1$  با بار توزیع شده روی کره، همان  $d$  است. حقیقت نیز همین است و با محاسبات پیشرفته می‌توان درستی این تصور را نشان داد. ولی هنگامی که توزیع بار روی کره یکنواخت نیست، مثلاً مانند شکل (۸ - ۳۹) ←

بیشتری به طرفی که به بار  $q_1$  نزدیکتر است کشیده شده است، فرض بالا درست نیست. در این حالت فاصله مؤثر بار  $q_2$  از بار  $q_1$  کمتر از  $d$  است و در نتیجه نیروی وارد بر کره بیشتر از حالتی است که تمام بار  $q_2$  در نقطه‌ای به فاصله  $d$  متمرکز شده باشد.



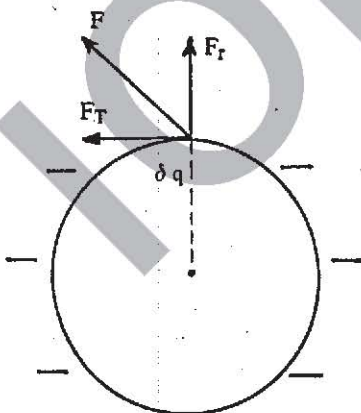
شکل (۸ - ۳۹) و توضیحات داده شده، درستی پاسخ (ج) را نشان می‌دهد. در شکل (۸ - ۴۰) علامت بار  $q_1$  و  $q_2$  در دو حالت یکسان فرض شده است. در اینجا بارهای منفی روی کره، بیشتر به پشت کره که از بار  $q_1$  فاصله بیشتری دارد رانده می‌شود و



شکل (۸ - ۴۰)

می‌توان نتیجه گرفت که فاصله مؤثر بار  $q_2$  و  $q_1$  از  $d$  بیشتر است و بنابراین نیروی میان آنها کمتر از حالتی است که بار  $q_2$  در نقطه‌ای به فاصله  $d$  از بار  $q_1$  متمرکز شده باشد. این حالت، درستی پاسخ (ب) را نشان می‌دهد. چون تمام پاسخهای دیگر، با این دو پاسخ مغایر است، هیچ‌کدام درست نیست.

اکنون درباره توزیع بار روی کره‌سانا توضیح می‌دهیم. فرض کنید مطابق شکل (۸ - ۴۱)

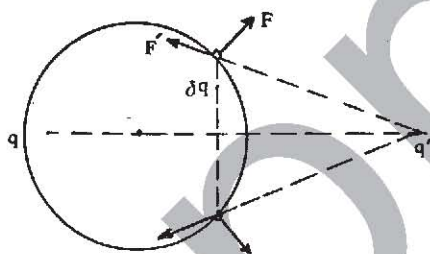


شکل (۸ - ۴۱)

بار منفی  $q$  را روی یک کره رسانا قرار داده‌ایم. بار قسمت کوچکی از سطح کره را  $\delta q$  فرض می‌کنیم. بقیه بارهای روی کره بر بار  $\delta q$  نیرو وارد می‌کنند که در شکل با  $F$  نشان داده شده است. نیروی  $F$  را می‌توان در راستای شعاع و در راستای مماس بر کره تجزیه کرد که به ترتیب با  $F_r$  و  $F_t$  نشان داده شده است. نیروی شعاعی  $F_r$  بارهای منفی را به طرف بیرون کره می‌راند و اگر این نیرو به اندازه کافی بزرگ باشد، بارها از کره کنده می‌شوند ولی درحالتی که  $F_r$  بسیار بزرگ

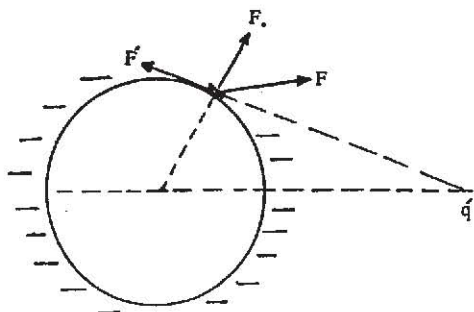
نیست، بارها از کره جدا نمی‌شوند. نیروی  $F_T$  بارها را روی سطح کره به حرکت درمی‌آورد. چون اجسام رسانا دارای الکترون آزاد هستند، یعنی در آنها تعدادی الکترون وجود دارد که با نیروی بسیار کمی به راه می‌افتند، نیروی  $F_T$  سبب حرکت بارهای منفی روی سطح کره می‌شوند. هر قسمت دیگری از سطح کره را که در نظر بگیریم چنین وضعی دارد. حرکت بارهای منفی روی سطح کره آنقدر ادامه پیدا می‌کند تا حالت تعادل به وجود آید. در حالت تعادل بارهای الکتریکی روی کره ساکن خواهند ماند. آشکار است که در این حالت توزیع بار طوری است که در تمام نقاط سطح کره تنها نیروی  $F_T$  وجود دارد و همه جا نیروی  $F_T$  صفر شده است. با توجه به تقارن موجود در کره،

آشکار است که در حالت تعادل باید بازالکتریکی به طور یکنواخت روی سطح کره توزیع شده باشد. در چنین حالتی، برای نقاط بیرون کره می‌توان فرض کرد که تمام بار کره در مرکز آن جمع شده باشد. اگر بار الکتریکی  $q'$  در نزدیکی کره رسانا با بار  $q$  قرار داده شود، توزیع یکنواخت بار روی سطح کره برهم می‌خورد. در این حالت مطابق شکل (۸-۴۲) بر بار قسمت کوچکی از سطح کره، علاوه بر نیروی  $F$  که از بقیه بارهای روی کره بر آن وارد می‌شود، نیروی  $F'$  نیز از طرف بار  $q'$  بر آن وارد می‌شود.



شکل (۸-۴۲)

اکنون به آسانی پیداست که نیروی وارد بر بار  $q$  مؤلفه‌ای مماس بر سطح کره دارد و این مؤلفه بارها را روی سطح کره و به طرفی که از بار  $q'$  دور شود به حرکت درمی‌آورد. اگر  $q$  را دور خطی که  $q'$  را به مرکز کره وصل می‌کند، بگردانیم، یک حلقه به وجود می‌آید. نیروی وارد بر بارهای منفی که روی این حلقه قرار دارد، همان وضعیت نیروی وارد بر بار  $q$  را دارد. بنابراین بارهای الکتریکی منفی از قسمتی از کره که نزدیک  $q'$  است، به طرفی از کره



که نسبت به بار  $q'$  دورتر است می‌رود. جابه‌جایی بار تا هنگامی ادامه دارد که حالت تعادل ایجاد شود. در شکل (۸-۴۳) نیروهای وارد بر بار قسمت کوچکی از کره نشان داده شده است. همان‌طور که از شکل پیداست نیروی وارد بر بار  $q$  از طرف بقیه بارهای روی کره، دیگر شعاعی نیست، زیرا توزیع بار روی کره یکنواخت نیست، ولی برآیند نیروهای وارد بر  $q$  شعاعی

است و بار الکتریکی  $q$  در جای خود می‌ماند. شکل (۸-۴۳)

اگر بار  $q'$  و بار  $q$  روی کره علامت مخالف هم داشته باشند، بار الکتریکی روی قسمتی از کره که به بار  $q'$  نزدیک است بیشتر جمع می‌شود. توجه موضوع کاملاً شبیه حالتی است که علامت دو بار یکسان باشد.

۱۰- دو بار الکتریکی نقطه‌ای با علامت مخالف که در فاصله بسیار دوری از یکدیگر قرار دارد را در حالت سکون، در نظر بگیرید. فرض کنید یکی از بارها، مثلاً بار منفی را رها می‌کنیم تا به طرف بار مثبت که در جای خود نگهداشته شده است، برود. آشکار است که بار منفی هرچه به بار مثبت نزدیکتر می‌شود، سرعت و در نتیجه انرژی جنبشی‌اش زیادتر می‌شود. چون از ابتدا دو بار دارای انرژی نبودند، افزایش انرژی جنبشی را به کاهش انرژی دیگری که انرژی پتانسیل الکتریکی می‌نامیم، نسبت می‌دهیم. بنابراین بار  $q'$  و  $q$  در فاصله نزدیک هم انرژی پتانسیل الکتریکی کمتری نسبت به حالتی که در فاصله دورتر از هم قرار داشتند، دارند. اگر بار  $q'$  مثبت باشد در این صورت برای آنکه آن را در فاصله  $d$  از بار  $q$  قرار دهیم، باید روی آن کار انجام دهیم. در این حالت کار انجام شده روی بار  $q' + q$ ، یعنی انرژی صرف شده برای آوردن آن به فاصله  $d$  از بار  $q$ ، انرژی پتانسیل الکتریکی دو بار را به همان اندازه افزایش داده است.

اگر انرژی پتانسیل دو بار را هنگامی که بسیار از هم دورند، صفر فرض کنیم، دو بار با علامت مخالف هم در فاصله نزدیک انرژی پتانسیل منفی و دوبار با علامت یکسان در فاصله نزدیک انرژی پتانسیل مثبت دارند. اگر بار  $q'$  را  $+1$  کولن بگیریم، انرژی پتانسیل آن



را در فاصله  $d$  از بار  $q$ ، پتانسیل الکتریکی بار  $q$  در نقطه‌ای به فاصله  $d$  از آن می‌نامند. آشکار است که پتانسیل الکتریکی نقاط اطراف بار نقطه‌ای مثبت، مثبت و اطراف بار نقطه‌ای منفی، منفی است. پتانسیل الکتریکی بار نقطه‌ای در فاصله  $d$  از آن چنین است:

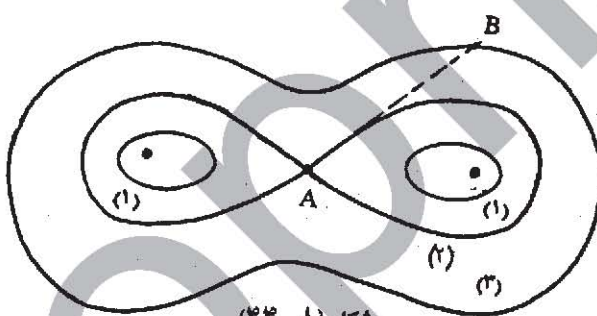
$$U = k \frac{q}{d} \quad (۱۵ - ۸)$$

اگر در فضا بارهای الکتریکی  $q_1, q_2, \dots$  وجود داشته باشد، پتانسیل نقطه‌ای که به ترتیب به فاصله  $d_1, d_2, \dots$  از بارهای الکتریکی باشد، پتانسیل آن نقطه از رابطه زیر به دست می‌آید.

$$U = K \left( \frac{q_1}{d_1} + \frac{q_2}{d_2} + \dots \right) \quad (۱۶ - ۸)$$

اگر در چنین نقطه‌ای بار الکتریکی  $q$  قرار گیرد، انرژی پتانسیل الکتریکی آن از رابطه (۱۶ - ۸) و با توجه به تعریف پتانسیل به ترتیب زیر به دست می‌آید:

$$E = Uq = Kq \left( \frac{q_1}{d_1} + \frac{q_2}{d_2} + \dots \right) \quad (۱۷ - ۸)$$



در شکل (۸ - ۴۴) مکان هندسی نقاط هم پتانسیل دو بار نقطه‌ای مشابه  $+Q$  با خطهای بسته نشان داده شده است. مکان هندسی نقاط هم پتانسیل، سطحهای بسته‌ای هستند که تقاطع آنها با صفحه کاغذ به شکل

شکل (۸-۴۴)

منحنیهای شکل (۸ - ۴۴) نشان داده شده است.

تمام نقاط دو منحنی شماره (۱)، انرژی پتانسیل یکسانی دارند. نقاط منحنی شماره (۲) نیز انرژی پتانسیل یکسانی دارند و چون فاصله نقاط این منحنی از بارهای  $+Q$  بیشتر است، پتانسیل الکتریکی نقاط منحنی شماره (۲) از نقاط منحنی شماره (۱) کمتر است. به همین ترتیب نقاط منحنی شماره (۳) پتانسیل الکتریکی کمتری دارد. اگر انرژی پتانسیل الکتریکی روی منحنی‌های شماره (۱)، (۲) و (۳) را به ترتیب با  $U_1, U_2$  و  $U_3$  نشان دهیم، داریم:

$$U_1 > U_2 > U_3 \quad (۱۸ - ۸)$$

از رابطه (۱۷ - ۸) پیداست که انرژی پتانسیل الکتریکی الکترون و بارهای مثبت  $+Q$ ، منفی است و مقدار آن  $-Ue$  است که  $e$  اندازه بار الکتریکی الکترون است.

اگر انرژی الکتریکی الکترون در نقطه A (روی منحنی شماره ۲) را با  $E_2$  و در نقطه B (روی

منحنی شماره ۳) با  $E_3$  نشان دهیم داریم:

$$E_2 = -U_2 e \quad E_3 = -U_3 e$$

باتوجه به رابطه (۸-۱۸) داریم:

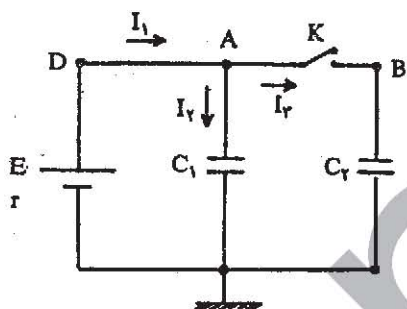
$$E_2 < E_3 \quad (۸-۱۹)$$

به این ترتیب در انتقال الکترون از نقطه A به B، انرژی الکتریکی آن افزایش می‌یابد و در نتیجه گزینه (ج) درست است. علاوه بر آن چون بارهای مثبت  $+Q$  نیروی ربایشی به الکترون وارد می‌کنند و آن را به طرف A می‌کشانند، گزینه (د) نیز درست است.

۱۱- مدار موردنظر در شکل

(۸-۴۵) نشان داده شده است.

پیش از بستن کلید K، خازن  $C_1$  پر است، بنابراین اختلاف پتانسیلی دو سر آن E، یعنی همان نیروی محرکه باتری است. خازن  $C_2$  خالی است، یعنی اختلاف پتانسیل دو سر آن صفر است.



شکل (۸-۴۵)

اگر پتانسیل قطب منفی باتری را صفر فرض کنیم، داریم:  $V_A = E$   $V_B = 0$ . هنگامی که کلید K را می‌بندیم، نقطه A با پتانسیل بالاتر به نقطه B با پتانسیل پایینتر وصل شده است. در چنین حالتی جریان الکتریکی از پتانسیل بالاتر به طرف پتانسیل پایینتر به وجود می‌آید. بنابراین  $I_3 \neq 0$  خواهد بود و خازن  $C_2$  شروع به پر شدن می‌کند. اگر مقاومت موجود میان دو نقطه A و B را (مربوط به سیمهای رابطه و کلید بسته) صفر فرض کنیم، جریان  $I_3$  بینهایت خواهد شد، زیرا میان دو نقطه با اختلاف پتانسیل معین، یک مقاومت صفر قرار داده‌ایم. چون این فرض منطقی نیست، برای این قسمت مقاومت کوچکی فرض می‌کنیم تا جریان بینهایت نشود. در این صورت پس از بستن کلید، تاهنگامی که جریان  $I_3$  وجود دارد، دو نقطه A و B، اختلاف پتانسیل کمی خواهند داشت.

فرض کنید جریان  $I_3$ ، تماماً توسط خازن  $C_1$  تأمین شود، یعنی بارهای الکتریکی که خازن  $C_2$  را پر می‌کنند، از خازن  $C_1$  آمده باشند و در نتیجه جریان  $I_1$  صفر فرض شده باشد. در این صورت خازن  $C_1$  خالی شده و جریان  $I_2$  در خلاف جهتی که در شکل نشان داده شده است، به وجود می‌آید. با این کار  $I_2 < 0$  خواهد بود و پتانسیل نقطه A از مقدار اولیه E

پایینتر می‌آید. پیش از قطع کلید پتانسیل نقطه A و D یکسان بود و با پایین رفتن پتانسیل نقطه A، (به علت خالی شدن خازن  $C_1$ )، میان دو نقطه A و D اختلاف پتانسیل به وجود آمده و جریان  $I_1$  نیز برقرار خواهد شد. بنابراین نمی‌توان فرض کرد که جریان  $I_3$  تماماً از خالی شدن خازن  $C_1$  به وجود آمده است. به این ترتیب  $I_3 < 0$  و  $I_1 \neq 0$  خواهد بود. ممکن است فرض کنیم باری که خازن  $C_1$  را پر می‌کند، تماماً از باتری آمده است، یعنی  $I_1 = I_3$  و در نتیجه  $I_3 = 0$  است. این فرض نیز نادرست است، زیرا وجود جریان  $I_1$ ، پتانسیل نقطه D را به علت افت داخلی از مقدار E پایینتر می‌آورد و در نتیجه پتانسیل نقطه A نیز باید از مقدار اولیه E کمتر شود. برای کمتر شدن پتانسیل نقطه A، باید بار خازن  $C_1$  خالی شود، یعنی جریان  $I_3$  نمی‌تواند صفر باشد و در خلاف جهتی که در شکل نشان داده شده است خواهد بود. به این ترتیب در آغاز کار  $I_3 \neq 0$ ،  $I_3 < 0$  و  $I_1 \neq 0$  است. پس از گذشت زمان طولانی، هر دو خازن کاملاً پر شده و جریان در مدار متوقف می‌شود. در این حالت پتانسیل خازن  $C_1$  که به علت از دست دادن بار، کمتر از مقدار E شده بود، مجدداً به مقدار اولیه E برمی‌گردد. برای این کار، باید پس از زمان معینی، خالی شدن خازن  $C_1$  متوقف شده و پس از آن شروع به پر شدن کرده باشد. در نتیجه از زمان معینی به بعد،  $I_3 < 0$  شده باشد. ملاحظه می‌شود که پاسخهای (ب) و نیز (ج) درست است.

۱۲- در شکل (۸-۴۶) یک

حلقه با بار مثبت نشان

داده شده است و فرض

می‌کنیم بار به طور

یکنواخت روی حلقه

توزیع شده باشد. اگر

یک بار نقطه‌ای منفی q

را در مرکز حلقه قرار

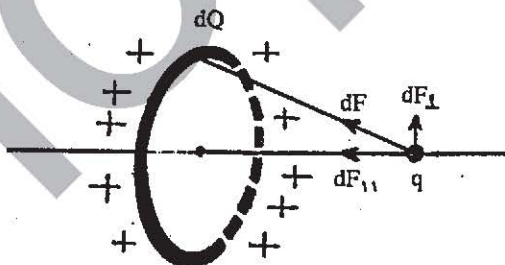
دهیم، نیروی وارد بر آن

صفر خواهد بود، زیرا

فاصله بار منفی q از

تمام نقاط یکسان است

و از هر طرف نیروی



شکل (۸-۴۶)

مساوی بر آن وارد می‌شود. اکنون اگر بار  $q$  را روی محور حلقه، از مرکز آن دور کنیم دیگر برآیند نیروهای وارد بر  $q$  صفر نیست. در شکل (۸-۴۶) نیروی قسمت کوچکی از بار حلقه،  $dQ$  بر بار  $q$  نشان داده شده است که چون علامت بارهای  $Q$  و  $q$  مخالف هم هستند، نیروی  $dF$ ، جاذبه است. این نیرو را به دو مؤلفه  $dF_{\perp}$ ، عمود بر محور حلقه و  $dF_{\parallel}$ ، منطبق بر محور حلقه تجزیه کرده‌ایم. اگر نیروی مربوط به قسمت‌های دیگر بار حلقه بر بار  $q$  را در نظر بگیریم و آنها را نیز به مؤلفه‌های عمود بر محور حلقه و منطبق بر آن تجزیه کنیم، برآیند نیروهای وارد بر بار  $q$ ، منطبق بر محور حلقه و به طرف مرکز حلقه خواهد بود. زیرا، برآیند نیروهای عمود بر محور حلقه، به علت تقارن، صفر خواهند شد. این نیرو که به علت دور کردن بار  $q$  از مرکز حلقه به وجود آمده است، بار  $q$  را به طرف مرکز حلقه می‌راند. اگر بار  $q$  را از طرف دیگر نیز از مرکز حلقه دور کنیم، همین اتفاق رخ خواهد داد. بنابراین بار  $q$  در راستای محور حلقه دارای تعادل پایدار است یعنی از هر طرف که آن را از تعادل خارج کنیم، به طرف نقطه تعادل برمی‌گردد.

در شکل (۸-۴۷) همان

حلقه با بار مثبت  $Q$  نشان

داده شده است. اکنون اگر بار

منفی  $q$  را در راستای شعاع

حلقه از مرکز دور کنیم،

دیگر نیروی وارد بر آن صفر

نخواهد بود. زیرا بار  $q$  به

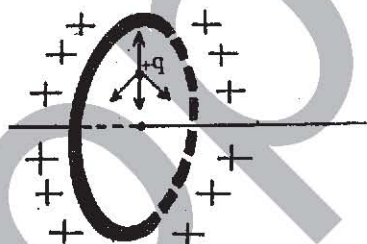
قسمتی از بار مثبت حلقه

نزدیکتر شده و از قسمتی

دیگر دور شده است. در این

حالت قسمت بزرگتر نیروی

جاذبه بزرگتری بر بار  $q$  وارد



شکل (۸-۴۷)

می‌کند و آن را به طرف خود می‌کشد. با کشیده شدن بار  $q$  به یک طرف، نیروی جاذبه بزرگتری بر آن وارد شده و بیشتر آن را از مرکز دور می‌کند. بنابراین در راستای شعاع، بار  $q$  تعادل ناپایدار دارد زیرا با خارج کردن از حالت تعادل در مرکز، دیگر به مرکز حلقه یعنی نقطه تعادل باز نخواهد گشت. به این ترتیب بار مثبت حلقه و بار نقطه‌ای منفی در مرکز حلقه، در راستای محور حلقه دارای تعادل پایدار و در راستای شعاع حلقه دارای تعادل ناپایدار است.



اگر بار  $Q$  منفی و بار  $q$  مثبت باشد، نیز همین وضعیت رخ می‌دهد. در نتیجه پاسخهای (ب) و (د) درست است. اکنون پاسخهای (الف) و (ج) را بررسی می‌کنیم.

در شکل (۸ - ۴۸) یک

حلقه با بار منفی  $Q$  نشان

داده شده است. اگر بار

نقطه‌ای منفی  $q$  را در مرکز

حلقه قرار دهیم، برآیند

نیروهای وارد بر بار  $q$  صفر

است و  $q$  در مرکز حلقه در

تعادل خواهد بود. اگر  $q$  را

روی محور از مرکز دور

کنیم، برآیند نیروهای وارد

بر آن دیگر صفر نیست. از

شکل (۸ - ۴۸)

شکل (۸ - ۴۸) و باتوجه به توضیحات پیش پیداست که نیروی وارد بر بار  $q$ ، روی محور حلقه است اما جهت آن طوری است که بار  $q$  را از مرکز حلقه دور می‌کند. اگر بار  $q$  به طرف دیگر مرکز حلقه برده شود، باز هم همین اتفاق رخ می‌دهد. به این ترتیب تعادل بار  $q$  در مرکز حلقه در راستای محور حلقه، تعادل ناپایدار است زیرا با خارج کردن بار از تعادل، دیگر بار  $q$  به نقطه تعادل برنمی‌گردد. اگر بار  $q$  را روی شعاع حلقه جا به جا کنیم، باتوجه به شکل

(۸ - ۴۹) نیروهای وارد بر

بار  $q$  آن را به طرف مرکز

حلقه برمی‌گردانند.

دراینصورت بار  $q$  در

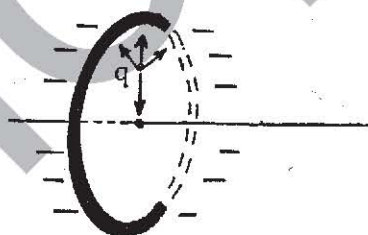
راستای شعاع دارای

تعادل پایدار است زیرا اگر

آن را در این راستا از تعادل

خارج کنیم، به طرف نقطه

تعادل برمی‌گردد. اگر بار  $Q$



شکل (۸ - ۴۹)

و  $q$  هر دو مثبت باشند نیز همین اتفاق خواهد افتاد.

بنابراین پاسخهای (الف) و (ج) تعادل موردنظر را ایجاد نمی‌کند و در نتیجه درست نیستند.

جهت میدان مغناطیسی در همه مدارها براین اساس تعیین و روی شکل مشخص شده است. در مدار (الف) میدان مغناطیسی هر دو قسمت سیم پیچ هم جهت است، بنابراین شار مغناطیسی آنها برهم افزوده می شود. در این مدار شار مغناطیسی متناسب با  $۶۲ \times ۲ = ۷۲$  است. در مدار (ب) شار مغناطیسی متناسب با  $۱۶ \times ۱ = ۱۶$  است. در مدار (ج) شار مغناطیسی دو قسمت سیم پیچ از هم تفریق می شود و چون تعداد حلقه ها در دو قسمت یکسان است، شار مغناطیسی صفر است. در مدار (د) شار مغناطیسی متناسب با  $۶۲ \times ۱ = ۳۶$  است. در مدار (ه) شار دو قسمت بالا و راست سیم پیچ به دلیل ناهم جهت بودن میدان مغناطیسی در آن دو قسمت یکدیگر را خنثی می کنند و تنها شار مربوط به قسمت سمت چپ می ماند که متناسب با  $۲۲ \times ۲ = ۸$  است. به این ترتیب بیشترین شاری که از هسته، آهنی می گذرد، مربوط به مدار (الف) است.

۱۴- شکل (۸ - ۹) مجدداً در

شکل (۸ - ۵۱) رسم شده

است. اکنون درستی یا

نادرستی هریک از سؤالها

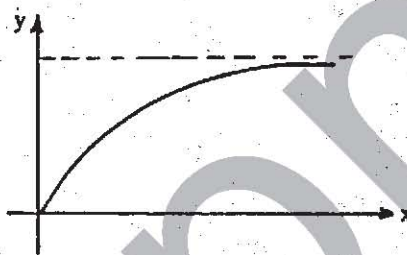
را بررسی می کنیم.

الف - هنگامی که یک چتر باز از

ارتفاع بالا به پایین می پرد،

در آغاز سرعت وی صفر

است. در این حالت تنها نیروی

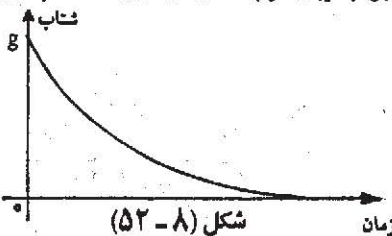


شکل (۸ - ۵۱)

وارد بر چتر باز نیروی وزن او رو به پایین است. این نیرو به چتر باز شتاب داده و سرعت رو به پایین او زیاد می شود. در اینجانب نیروی مقاومت هوائی در کار می آید ولی مقدار آن کوچک است زیرا نیروی مقاومت به سرعت بستگی دارد و در ابتدا سرعت کوچک است. در این حالت نیروی وزن از مقاومت بیشتر است و هنوز چتر باز به طرف پایین شتاب دارد و سرعتش زیادتر می شود. با گذشت زمان دائماً سرعت زیاد می شود و بر مقاومت هوا افزوده می شود و در نتیجه برآیند نیروهای وارد بر چتر باز کوچکتر می شود و افزایش سرعت، کمتر می شود. هنگامی که نیروی مقاومت هوا با نیروی وزن برابر شود، شتاب چتر باز صفر شده و سرعت دیگر تغییر نمی کند. این سرعت را سرعت حد می نامند. به این ترتیب سرعت چتر باز از صفر شروع و به تدریج تا حد معینی زیاد شده و از آن پس، سرعت ثابت می ماند. بنابراین نمودار تغییرات سرعت چتر باز بر حسب زمان نموداری مشابه شکل

(۸-۵۱) خواهد بود و سؤال (الف) درست است.

ب- همان طور که در قسمت قبل توضیح داده شد، ابتدا تنها نیروی وزن بر چتریاز وارد می شود و شتاب  $g$  به وی می دهد. بنابراین در لحظه  $t = 0$ ، شتاب چتریاز صفر نیست. با افزایش نیروی مقاومت هوا، برآیند نیروهای وارد بر چتریاز کوچک و در نتیجه شتاب وی کمتر می شود و سرانجام شتاب به صفر

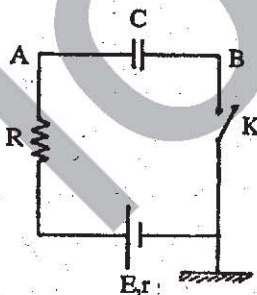


می رسد. بنابراین نمودار تغییرات شتاب چتریاز بر حسب زمان، مانند شکل (۸-۵۲) خواهد بود. در نتیجه

سؤال (ب) درست نیست.

ج- هنگامی که گلوله فلزی را داخل آتش قرار می دهیم، دمای آتش بسیار بالا و دمای گلوله پایین است. به علت تفاوت دمای بسیار زیاد میان آتش و گلوله، گرما با سرعت زیادی به گلوله منتقل می شود. گرمای منتقل شده به گلوله، دمای آن را بالا می برد و در نتیجه از تفاوت دمای آتش و گلوله کاسته می شود. به این علت سرعت انتقال گرما از آتش به گلوله کم می شود و افزایش دمای گلوله کندتر انجام می شود. با دریافت گرمای بعدی و با افزایش دمای گلوله، سرعت انتقال گرما به گلوله باز هم کمتر می شود. سرانجام هنگامی که دمای گلوله با آتش یکسان شد، انتقال گرما متوقف و دمای گلوله در مقدار مشخصی ثابت می شود. به این ترتیب دمای گلوله از مقدار کمی شروع و به تدریج تا یک مقدار نهایی بالا می رود و در آغاز افزایش دما سریع و در لحظات نهایی افزایش دما کند خواهد بود و نمودار تغییرات دما بر حسب زمان مشابه نمودار (۸-۵۱) خواهد بود. بنابراین سؤال (ج) درست است.

د- شکل (۸-۱۰) مجدداً در شکل (۸-۵۳)

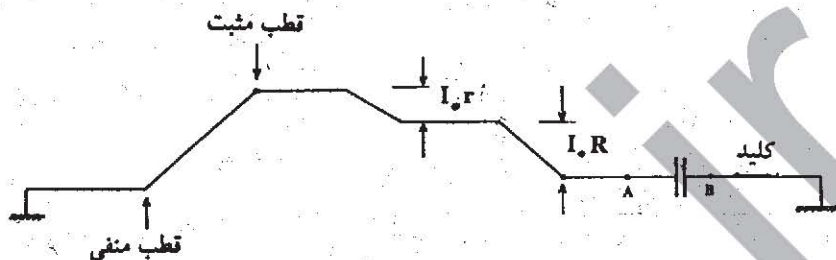


شکل (۸-۵۳)

رسم شده است. قطب منفی باتری را به زمین وصل کرده و پتانسیل آن را صفر فرض می کنیم. چون در ابتدا خازن بار الکتریکی ندارد، اختلاف پتانسیل آن صفر است، یعنی نقطه A و نقطه B هم پتانسیل هستند و در نتیجه پتانسیل نقطه A نیز صفر است. بنابراین در ابتدا جریان مدار از رابطه زیر به دست می آید:

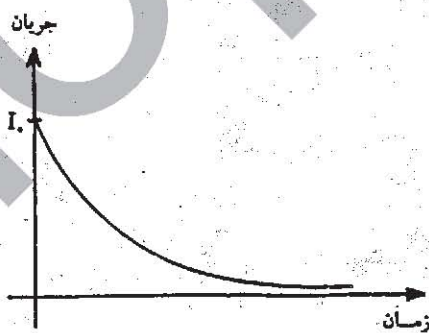
$$I_0 = \frac{E}{R + r}$$

نمودار پتانسیل نقاط مختلف مدار در شکل (۸-۵۴) نشان داده شده است.



شکل (۸-۵۴)

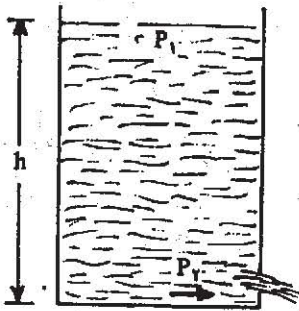
با عبور جریان از مدار، بار الکتریکی روی صفحات خازن انباشته می‌شود و اختلاف پتانسیل خازن که قبلاً صفر بود، افزایش می‌یابد. چون یک صفحه خازن به پتانسیل ثابت صفر متصل است، با افزایش بار خازن و در نتیجه اختلاف پتانسیل میان صفحات آن، باید پتانسیل نقطه A بالا رود. با بالا رفتن پتانسیل نقطه A و توجه به اینکه پتانسیل قطب مثبت باتری در شکل (۸-۵۴) مقدار ثابتی است، باید جریان مدار از مقدار  $I_0$  کمتر شود. جریان مدار باز هم بر بار صفحات خازن می‌افزاید و پتانسیل نقطه A را بالاتر می‌برد و جریان مدار باز هم کمتر می‌شود. هنگامی بار خازن به حدی افزایش یافت که پتانسیل نقطه A با پتانسیل قطب مثبت باتری یکسان شد، جریان مدار متوقف می‌شود. بنابراین جریان مدار از بیشترین مقدار  $I_0$



شکل (۸-۵۵)

شروع شده و با گذشت زمان کم شده و به صفر می‌رسد. نمودار جریان مدار بر حسب زمان در شکل (۸-۵۵) رسم شده است که با شکل (۸-۵۱) یکسان نیست. بنابراین سؤال (د) درست نیست.





شکل (۸-۵۶)

هـ- یک مخزن آب که در پایین آن سوراخ کوچکی وجود دارد در شکل (۵۶-۸) نشان داده شده است. فشار در سطح آب را  $p_1$  و در پایین مخزن  $p_2$  می‌گیریم. اگر چگالی آب را  $\rho$  فرض کنیم، داریم:

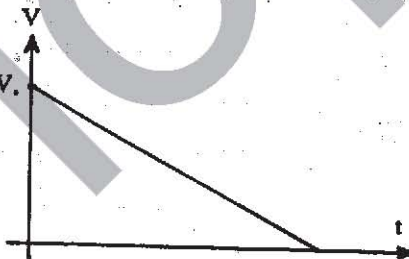
$$\Delta p = p_2 - p_1 = \rho gh$$

چون سطح آب با هوای آزاد ارتباط

دارد،  $p_1 = p_0$  است که  $p_0$  فشار جو است. بنابراین:

$$p_2 = p_0 + \rho gh$$

به این ترتیب هرچه ارتفاع آب در مخزن زیادتر باشد، فشار در پایین آن مخزن بیشتر خواهد بود. هنگامی که در پایین مخزن سوراخی ایجاد کنیم، آب از آن با سرعت  $v$  بیرون می‌ریزد. می‌توان نشان داد که هرچه فشار  $p_2$  بیشتر باشد، سرعت بیرون ریختن آب بیشتر است. در ابتدا که مخزن پر است،  $p_2$  و در نتیجه  $v$  بیشترین مقدار خواهد بود. هرچه آب از سوراخ بیرون می‌ریزد، ارتفاع آب و در نتیجه فشار  $p_2$  کمتر می‌شود و آشکار است که سرعت

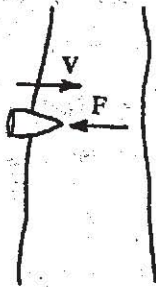


شکل (۸-۵۷)

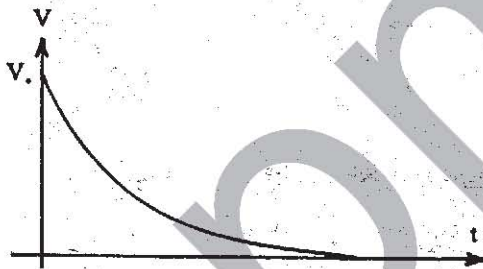
خروج آب از سوراخ کمتر می‌شود. نمودار سرعت بیرون ریختن آب از سوراخ نسبت به زمان در شکل (۵۷-۸) نشان داده شده است. بنابراین باتوجه به تفاوت آن با شکل (۸-۵۱)

سؤال (هـ) نادرست است.

و - فرض می‌کنیم گلوله‌ای با سرعت  $V_0$  به تنه یک درخت می‌خورد. گلوله با داشتن سرعت در



شکل (۸ - ۵۸)

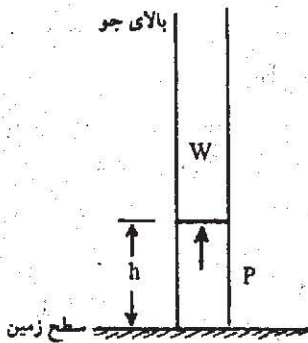


شکل (۸ - ۵۹)

تنه درخت فرو می‌رود. با فرو رفتن گلوله در درخت، نیروی مقاومتی از طرف درخت بر گلوله وارد می‌شود که در خلاف جهت حرکت گلوله است و در شکل (۸ - ۵۸) نشان داده شده است. اگرچه نیروی  $F$  مقدار ثابتی نداشته و به سرعت بستگی دارد و ممکن است شکل بستگی آن به سرعت بسیار پیچیده باشد، ولی جهت آن همواره خلاف جهت سرعت است. بنابراین نیروی  $F$  شتابی به گلوله می‌دهد که از سرعت آن می‌کاهد. به این ترتیب

سرعت گلوله با پیش رفتن در درخت، به تدریج کم شده و سرانجام به صفر می‌رسد و گلوله در درخت ثابت می‌شود. شکل (۸ - ۵۹) نمودار تغییرات سرعت گلوله را بر حسب زمان نشان می‌دهد که چون با شکل (۸ - ۵۱) یکسان نیست، سؤال (و) نادرست است.

ز - هنگامی که یک گلوله را به درخت شلیک می‌کنیم، گلوله تا مقدار معینی در درخت فرو می‌رود. فرض کنید در لحظه  $t = 0$  نوک گلوله در تماس با درخت قرار می‌گیرد. در آغاز سرعت گلوله زیاد است و آهنگ پیشروی آن در درخت زیاد است. با گذشت زمان و فرو رفتن گلوله در درخت، سرعت گلوله کم می‌شود و آهنگ پیشروی گلوله در درخت کاهش می‌یابد. پس از مدتی سرعت گلوله صفر شده و دیگر در درخت فرو نمی‌رود. بنابراین پیشروی گلوله در درخت با زمان مشابه نمودار (۸ - ۵۱) است و به این ترتیب سؤال (ز) درست است.

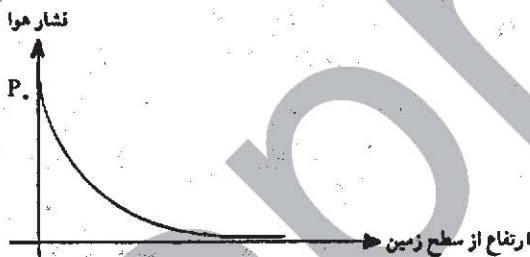


شکل (۸ - ۶۰)

ح - ستونی از هوا به سطح مقطع  $S$  و ارتفاع از سطح زمین تا بالای جو در نظر می‌گیریم. اگر در نقطه‌ای به ارتفاع  $h$  از سطح زمین فشار هوا  $p$  باشد، این فشار مربوط به وزن هوای ستونی است که بالای این ارتفاع قرار دارد. به شکل (۸ - ۶۰) نگاه کنید. اگر وزن ستون هوایی که بالای ارتفاع  $h$  قرار دارد را  $W$  بگیریم، فشار هوا در ارتفاع  $h$  چنین است:

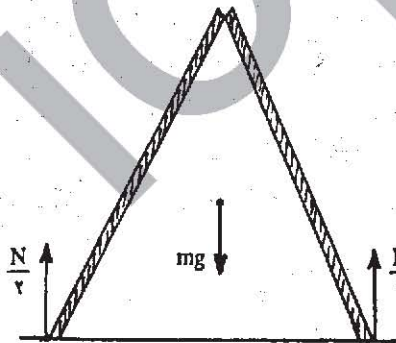
$$P = \frac{W}{S}$$

اگر ارتفاع  $h$  را زیادتر بگیریم، آشکار است که وزن ستون هوایی که تا بالای جو قرار دارد، کمتر خواهد شد و در نتیجه با افزایش ارتفاع از سطح زمین فشار هوا کمتر می‌شود. تغییرات



شکل (۸ - ۶۱)

فشار هوا بر حسب ارتفاع تقریباً مانند شکل (۸ - ۶۱) است. چون تغییرات فشار هوا با ارتفاع از سطح زمین با نمودار شکل (۸ - ۵۱) تفاوت دارد، پس سؤال (ح) نادرست است.



شکل (۸ - ۶۲)

۱۵- الف - نردبان دوطرفه در شکل (۸ - ۶۲)

نشان داده شده است. در راستای قائم نیروهای زیر بر نردبان وارد می‌شود:

۱- نیروی وزن نردبان،  $mg$  که از محل گرانیگاه بر آن وارد می‌شود.

۲- نیروی عمودی سطح زمین،  $N$  بر پایه‌های دو نردبان.

در اینجا به نیروی افقی که زمین بر نردبان وارد می‌کند، کاری نداریم. چون نردبان

در حال تعادل است. باید مجموع نیروهای وارد بر آن در هر راستایی و از جمله راستای قائم صفر باشد. داریم:

$$mg = N \quad N = 20 \times 10 = 200 \text{ N}$$

چون دو طرف نردبان کاملاً مشابه است، باید نیروی قائمی که از سطح زمین به پایه هریک از دو نردبان وارد می شود مساوی باشد، بنابراین نیروی عمودی سطح زمین بر هر نردبان  $100 \text{ N}$  است.  $\frac{N}{\gamma} = 100 \text{ N}$

ب - در شکل (۸-۶۳) دو نردبان از لولا جدا

شده و با فاصله کمی نسبت به هم نشان داده

شده است. فرض کنید نیرویی که نردبان ۱

در محل لولا بر نردبان ۲ وارد می کند،  $F$

باشد. این نیرو به دو مؤلفه قائم  $F_v$  و افقی

$F_h$  تجزیه شده است. عکس العمل این نیرو،

نیرویی است که نردبان ۲ بر نردبان ۱ وارد

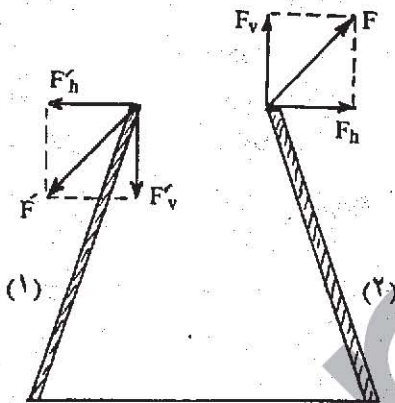
می کند و در شکل با  $F'$  نشان داده شده

است. این نیرو نیز به دو مؤلفه قائم و افقی

تجزیه شده است. اگر جای دو نردبان را

عوض کنیم، نباید تفاوتی به وجود آید زیرا

هر دو نردبان کاملاً مشابهند. اما با عوض



شکل (۸-۶۳)

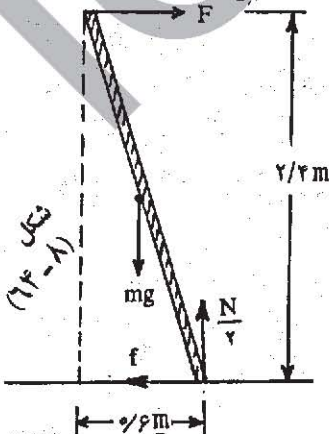
کردن جای دو نردبان، مؤلفه قائم نیروی وارد بر نردبان ۲ رو به پایین و نردبان ۱ رو به بالا خواهد بود. به این ترتیب عوض کردن جای نردبانها با یکدیگر نیرو را تغییر می دهد که

درست نیست. تنها در شرایطی که مؤلفه قائم نیروی وارد بر نردبانها در محل لولا صفر باشد،

یعنی نردبانها تنها نیروی افقی در محل لولا به هم وارد کنند، این تناقض از میان می رود و

عوض کردن جای دو نردبان تغییری در نیروی وارد به آنها به وجود نمی آورد. بنابراین مؤلفه

قائم نیرویی که هریک از دو نردبان در محل لولا به دیگری وارد می کند، صفر است.



ج - نیروهای وارد بر یک نردبان در شکل (۸-۶۴) نشان

داده شده است. چون نردبان در حالت تعادل است،

باید گشتاور وارد بر آن حول هر محوری صفر باشد.

اگر گشتاور نیروهای وارد بر نردبان را حول لولا

حساب کنیم، داریم:

$$f \times 2/4 = \frac{N}{\gamma} \times 0/6 + mg \times \frac{0/6}{\gamma}$$

$$f = \frac{100 \times 0/6 + 200 \times 0/3}{2/4} = 25 \text{ N}$$



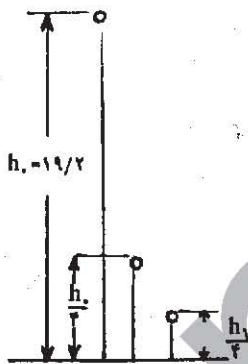
د- با توجه به شکل (۸-۶۴)، چون نردبان در حال تعادل است، باید برآیند نیروهای افقی وارد بر آن صفر باشد. داریم:

$$f = F \rightarrow F = 25\text{N}$$

۱۶- گلوله‌ای که در ارتفاع معینی نسبت به زمین قرار دارد، دارای انرژی پتانسیل گرانشی معینی است. هنگامی که گلوله رها می‌شود، به طرف زمین سرعت می‌گیرد و در لحظه تماس با زمین، تمام انرژی پتانسیل گرانشی آن به انرژی جنبشی تبدیل می‌شود. اگر در برخورد با زمین، انرژی تلف نشود، گلوله به همان ارتفاع اولیه برمی‌گردد و مجدداً تمام انرژی، به انرژی پتانسیل گرانشی تبدیل می‌شود. اگر در برخورد گلوله به زمین انرژی تلف شود، گلوله تا ارتفاع کمتری برمی‌گردد. انرژی پتانسیل گرانشی جسمی به جرم  $m$  و در ارتفاع  $h$ ، چنین است:

$$U = mgh$$

است:



اگر انرژی تلف شود، در برگشت باید  $h$  کمتر شود زیرا  $m$  و  $g$  مقادیر ثابتی دارند. چون در هر برخورد گلوله با زمین  $\frac{3}{4}$  انرژی آن تلف می‌شود، بنابراین پس از هر برخورد، تنها  $\frac{1}{4}$  انرژی قبلی گلوله باقی می‌ماند و ارتفاعی که گلوله برمی‌گردد،  $\frac{1}{4}$  ارتفاع قبلی است. با توجه به شکل (۸-۶۵)، مسافتی که گلوله

می‌پیماید مجموع مسافت‌های زیر است:

شکل (۸-۶۵)

$$h_0 + 2h_1 + 2h_2 + \dots = h_0 + 2 \frac{h_1}{4} + 2 \frac{h_2}{4} + \dots = h_0 + \frac{h_1}{2} + \frac{h_2}{2} + \dots$$

مسافت‌های پیموده شده به جز  $h_0$ ، یک تصاعد هندسی با جمله اولیه  $2h_1$  و قدر نسبت  $\frac{1}{4}$  می‌سازند. بنابراین کل مسافت پیموده شده چنین است:

$$l = h_0 + \frac{2h_1}{1 - \frac{1}{4}} = 19/2 + \frac{9/6}{1 - \frac{1}{4}} = 19/2 + 12/8 = 19/2 + 3/2 = 11\text{m}$$

۱۷- گازی که بالای ستون جیوه هواسنج است، در حالت اول شرایط زیر را دارد:

$$p_1 = 76 - 74 = 2\text{cm Hg} \quad V_1 = (89 - 74)S = 15S \quad T_1 = 273 + 27 = 300\text{K}$$

در شرایط بعدی مشخصات هوای بالای ستون جیوه چنین است:

$$p_2 = ? \quad V_2 = (89 - 75)S = 14S \quad T_2 = 273 + 7 = 280\text{K}$$

چون هوا گاز کامل فرض شده است داریم:

$$\frac{P_1 V_1}{T_1} = \frac{P_2 V_2}{T_2}$$

$$\frac{2 \times 155}{300} = \frac{P_2 \times 145}{280} \rightarrow P_2 = 2 \text{ Cm Hg}$$

چون در حالت دوم ارتفاع ستون جیوه ۷۵ Cm است و فشار هوای بالای آن نیز ۲ Cm Hg

$$P = 2 + 75 = 77 \text{ Cm Hg}$$

است، پس فشار هوا در حالت دوم چنین است:

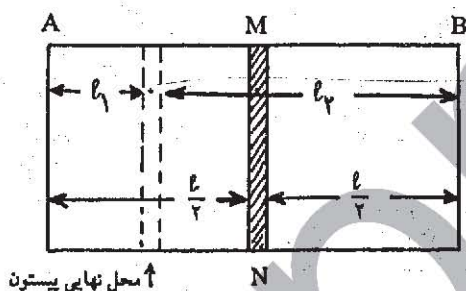
۱۸- یک ظرف آب را در نظر بگیرید که دمای آن با دمای محیط یکسان است. در این حالت ظرف آب و محیط هیچ گرمایی با یکدیگر مبادله نمی‌کنند، زیرا شرط لازم و کافی برای تبادل گرما میان دو جسم، تفاوت دما است.

اکنون فرض کنید یک سیم گرمکن برقی در آب قرار داده و آن را روشن می‌کنیم. با این کار دمای آب به تدریج بالا می‌رود. اما پس از بالا رفتن دمای آب نسبت به دمای محیط، ظرف آب مقداری گرما به محیط می‌دهد که مقدار این گرما علاوه بر سایر شرایط به تفاوت دمای آب با محیط بستگی دارد. یعنی هرچه تفاوت دمای ظرف آب و محیط بیشتر باشد، انتقال گرما از ظرف آب به محیط بیشتر می‌شود. بنابراین با گذراندن جریان الکتریکی از سیم گرمکن، آب از یک طرف از سیم گرم‌کن گرما می‌گیرد که مقدار آن به توان سیم گرمکن بستگی دارد و از طرف دیگر به محیط گرما می‌دهد. در آغاز کار که دمای آب چندان بالا نرفته است، گرمایی که آب به محیط می‌دهد، زیاد نیست و از گرمایی که از سیم گرمکن می‌گیرد کمتر است. پس آب مقداری گرمای خالص دریافت می‌کند (تفاوت گرمای گرفته از سیم گرمکن و گرمای داده به محیط) و در نتیجه دمای آن بالا می‌رود. با افزایش دمای آب، گرمایی که به محیط می‌دهد، زیادتر می‌شود زیرا تفاوت دمای آن با محیط زیادتر شده است، اما گرمایی که از سیم گرمکن می‌گیرد تفاوتی نکرده است. بنابراین با گذشت زمان آهنگ افزایش دما کمتر می‌شود. تا هنگامی که دمای دریافت شده از سیم گرمکن بیشتر از دمای داده شده به محیط باشد، دمای آب بالا می‌رود و آن را به نقطه جوش نزدیکتر می‌کند. اگر مدت زیادی از روشن کردن سیم گرمکن بگذرد و آب به جوش نیاید، این به معنی آن است که دمای آب افزوده نمی‌شود. عدم افزایش دما نیز به معنای تساوی گرمای دریافت شده با گرمای داده شده توسط آب است. در این صورت دما ثابت می‌ماند. اکنون اگر سیم گرمکن را خاموش کنیم، آب دیگر گرما از سیم گرمکن نمی‌گیرد ولی همچنان به علت تفاوت دما با محیط گرما

از دست می‌دهد. در مدت کوتاهی پس از خاموش کردن سیم گرمکن، دمای آب چندان پایین نمی‌آید و می‌توان فرض کرد آب همان مقدار گرمایی را که در هنگام روشن بودن سیم گرمکن از دست می‌داده است، از دست بدهد. گرمای از دست داده نیز با گرمایی که از سیم می‌گرفته مساوی است. پس برای گرمای از دست داده در مدت  $t$  ثانیه داریم:  $Q = Pt = 100t$   
این مقدار کاهش گرما باید دمای آب را یک درجه سلسیوس کاهش دهد. پس داریم:

$$Q = 100t = mC(\Delta\theta) = 4 \times 4200 \times 1$$

$$t = 168 \text{ s}$$



شکل (۸-۶۶)

می‌گیریم. برای هریک از دو گاز، معادله حالت را در ابتدا و نیز پایان جا به جایی پیستون می‌نویسیم:

$$\text{گاز طرف A} \quad \frac{P_A V_A}{T_A} = \frac{P (l_1 s)}{T}$$

$$\text{گاز طرف B} \quad \frac{P_B V_B}{T_B} = \frac{P (l_2 s)}{T} = \frac{P (l - l_1) s}{T}$$

۱۹- مخزن شکل (۸-۱۳) مجدداً در شکل

(۸-۶۶) نشان داده شده است. پس از

وارد کردن گاز در دو طرف پیستون و رها

کردن آن، سرانجام پیستون در جایی

خواهد ایستاد که فشار دو گاز در دو

قسمت مخزن یکسان باشد. این فشار را

$P$  می‌گیریم. چون پیستون رسانای گرما

است، دمای گاز در دو قسمت مخزن نیز

سرانجام برابر خواهد بود که آن را  $T$

از تقسیم دوطرف رابطه‌های بالا برهم، داریم:

$$\frac{P_A V_A T_B}{P_B V_B T_A} = \frac{l_1}{l - l_1}$$

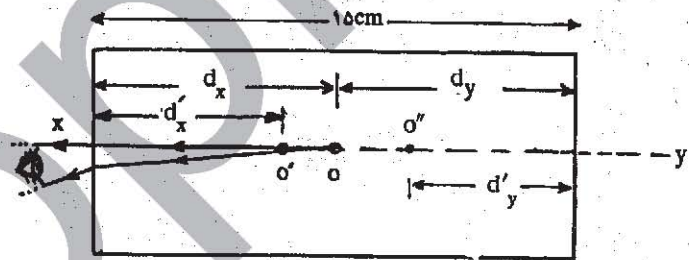
با استفاده از مقادیر عددی، داریم:

$$\frac{10 \times \frac{16}{3} \times 1000}{5 \times \frac{16}{3} \times 300} = \frac{l_1}{46 - l_1}$$

$$1500 l_1 = 460000 - 10000 l_1$$

$$l_1 = \frac{460000}{11500} = 40 \text{ Cm}$$

۲۰- تیغه شیشه‌ای در شکل (۸-۶۷) نشان داده شده است. از نقطه  $O$  روی محور  $xy$  پرتوهای نور به بیرون تیغه می‌آید و با رسیدن به چشم، نقطه  $O$  درون تیغه دیده می‌شود. اگر پرتوهای نور که از نقطه  $O$  به چشم می‌رسد، به خط  $xy$  بسیار نزدیک باشد، رابطه تقریبی زیر میان  $d_x$  فاصله نقطه  $O$  تا سطح تیغه و  $d'_x$  فاصله تصویر  $O'$  از همان سطح وجود دارد.



شکل (۸-۶۷)

$$\frac{d'_x}{d_x} = \frac{1}{n}$$

$$d'_x = 6 \rightarrow d_x = \frac{3}{2} \times 6 = 9 \text{ Cm}$$

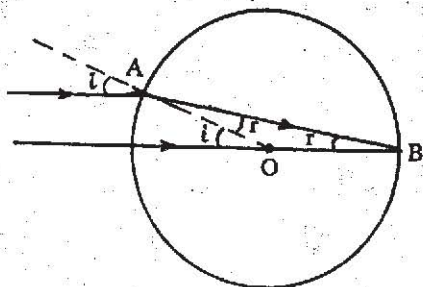
اکنون اگر از طرف  $y$  به تیغه نگاه کنیم، نقطه  $O$  را در  $O''$  و به فاصله  $d'_y$  از سطح تیغه خواهیم دید که میان آنها رابطه زیر برقرار است.

$$\frac{d'_y}{d_y} = \frac{1}{n}$$

$$d_y = 15 - 9 = 6 \text{ Cm}$$

$$d'_y = \frac{6}{3/2} = 4 \text{ Cm}$$





شکل (۸-۶۸)

$$i = \gamma r$$

$$\sin i = n \sin r$$

$$n = \frac{\sin i}{\sin \frac{i}{2}}$$

از قانون شکست داریم:

اگر باریکه‌ای که به کره تابانده ایم، قطر کوچکی داشته باشد، بیشترین زاویه تابش  $i$  و در نتیجه زاویه شکست  $r$  چندان نیست. در این حالت می‌توان به جای  $\sin i$  و  $\sin r$  مقدار آنها را برحسب رادیان قرار داد. پس داریم:

$$n = \frac{i}{\frac{i}{2}} = 2$$

به این ترتیب ضریب شکست کره از شعاع کره مستقل است و هر باریکه‌ای که در راستای شعاع به آن بتابد، در نقطه مقابل سطح کره جمع می‌شود.

۲۲- باتوجه به شکل (۸- ۶۹) داریم:

$$\sin \phi = \frac{h}{12}$$

$$\sin \phi = \frac{h}{q}$$

چون زاویه‌ها کوچک هستند، می‌توان سینوس آنها را با خود زاویه‌ها (برحسب رادیان) برابر

A diagram of a thin lens with focal length  $f$ . An object of height  $h$  is placed at a distance  $u$  from the lens. A real image of height  $q$  is formed at a distance  $v$  from the lens. The diagram shows the lens, principal axis, focal points, and the object and image positions.

شكل (٨-٦٩)

$$\frac{h}{12} \times 1/5 = \frac{h}{60}$$

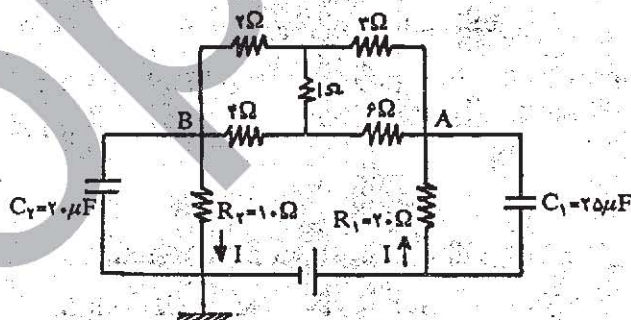
$$q = \Lambda \cdot C_m$$

به این ترتیب از جسمی به فاصله ۱۲ Cm از عدسی، تصویری در ۸ سانتیمتری آن تشکیل شده است. از رابطه تصویر در عدسیها داریم:

$$\frac{1}{p} + \frac{1}{q} = \frac{1}{f}$$

$$\frac{1}{12} + \frac{1}{\infty} = \frac{1}{f} \rightarrow f = 12 \text{ cm}$$

۲۳- در مدار شکل (۸ - ۷۰) پس از آنکه مدت کافی از اتصال باتری به مدار بگذرد و خازنهای  $C_1$  و  $C_2$  پر شوند، دیگر از آنها جریانی نمی‌گذرد. در این حالت جریان  $I$  که از قطب مثبت باتری خارج می‌شود تنها وارد مقاومت  $R_2$  می‌شود و پس از رسیدن به نقطه  $A$  در مقاومتها توزیع شده و در نقطه  $B$  جمع شده و به همان میزان  $I$  وارد مقاومت  $R_1$  می‌شود. باتوجه به شکل



شكل (٧٠-٨)

برای اختلاف پتانسیل دو سر مقاومتهای  $R_1$  و  $R_2$  داریم:

$$V_A = IR_A = 20 \text{ V}$$

$$V_B = IR_Y = 10 \text{ V}$$

از شکل پیداست که اختلاف پتانسیل دو سر خازن  $C_1$  با  $V_A$  و اختلاف پتانسیل دو سر

خازن  $C_p$  با  $V_B$  برابر است. بنابراین:

$$V_{c_1} = 20 \text{ I}$$

$$V_{c_p} = 10 \text{ I}$$

و برای انرژی در خازن داریم:

$$U_1 = \frac{1}{2} C_1 V_{c_1}^2$$

$$U_2 = \frac{1}{2} C_p V_{c_p}^2$$

$$\frac{U_1}{U_2} = \frac{C_1 \times (20 \text{ I})^2}{C_p \times (10 \text{ I})^2} = \frac{25 \times 10^{-6} \times 400}{20 \times 10^{-6} \times 100} = 5$$

۲۴- اگر سطح کره زمین دارای بار الکتریکی باشد در اطراف آن میدان الکتریکی ایجاد می‌شود. برای به دست آوردن میدان الکتریکی اطراف کره زمین، می‌توان فرض کرد که تمام بار الکتریکی روی سطح زمین در مرکز آن جمع شده است. اگر این بار الکتریکی را  $Q$  و شعاع

کره زمین را  $R$  فرض کنیم، میدان الکتریکی در سطح زمین چنین است.

$$E = K \frac{Q}{R^2}$$

اگر نقطه‌ای به ارتفاع  $h$  از سطح زمین را در نظر بگیریم، میدان الکتریکی در آن نقطه عبارت

است از:

$$E' = K \frac{Q}{(R + h)^2}$$

اگر  $h$  را برابر با یک متر بگیریم، به علت آنکه  $R = 6/4 \times 10^6 \text{ m}$  است،  $E'$  با  $E$  تفاوت قابل ملاحظه‌ای ندارد و بنابراین می‌توان با تقریب خوبی فرض کرد در اطراف کره زمین و به فاصله نزدیک از سطح آن، میدان الکتریکی یکنواخت است. در این میدان الکتریکی یکنواخت، اختلاف پتانسیل دو نقطه  $A$  و  $B$  به فاصله  $d$  چنین است:

$$V_A - V_B = Ed$$

اگر قرار باشد یک ذره باردار در میدان

الکتریکی اطراف کره زمین معلق بماند، نباید

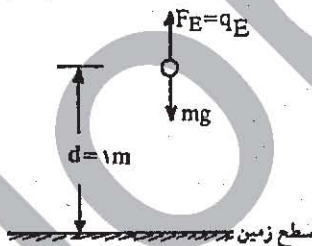
مطابق شکل (۸-۷۱) نیروی وزن آن با نیروی

الکتریکی وارد بر آن برابر باشد. داریم:

$$qE = mg \rightarrow E = \frac{mg}{q}$$

$$V_A - V_B = \frac{mg}{q} d$$

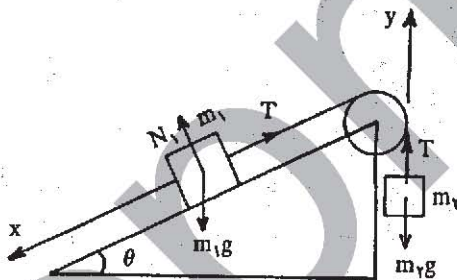
$$V_A - V_B = \frac{9 \times 10^{-20} \times 10 \times 1}{1/5 \times 10^{-19}} = 6 \text{ V}$$



شکل (۸-۷۱)

۲

## حل مسئله‌ها



شکل (۷۲-۸)

۱- در شکل (۷۲-۸) نیروهای وارد بر دو جرم  $m_1$  و  $m_2$  نشان داده شده است. نیروهای  $T$  که به دو جرم وارد شده است نیروی کشش نخ است که چون نخ بدون جرم است و نیز نخ با قرقره اصطکاک ندارد، مساوی گرفته شده است (برای توضیح به صفحه ۲۸ مراجعه شود) محور  $y$  را در راستای قائم فرض می‌کنیم و برای حرکت جرم  $m_2$  که نیروهای وارد بر آن در راستای این محور است، داریم.

$$T - m_2 g = m_2 a_2 \quad (۲۰-۸)$$

محور  $x$  را نیز به موازات سطح شیبدار که حرکت جرم  $m_1$  در راستای آن است می‌گیریم و برای حرکت آن داریم.

$$m_1 g \sin \theta - T = m_1 a_1 \quad (۲۱-۸)$$

در رابطه (۲۰-۸)  $a_2$  شتاب جرم  $m_2$  در راستای محور  $y$  و به طرف بالاست. در رابطه (۲۱-۸)  $a_1$  شتاب جرم  $m_1$  و به طرف پایین سطح شیبدار است، زیرا در هر دو رابطه نیروها را با توجه به جهت مثبت انتخاب شده برای محور نوشته‌ایم. آشکار است که به هر اندازه که جرم  $m_2$  بالا رود، جرم  $m_1$  به همان اندازه پایین می‌آید زیرا طول نخ ثابت فرض شده است، پس داریم.

$$a_1 = a_2 \quad (۲۲-۸)$$



از سه رابطه بالا داریم:

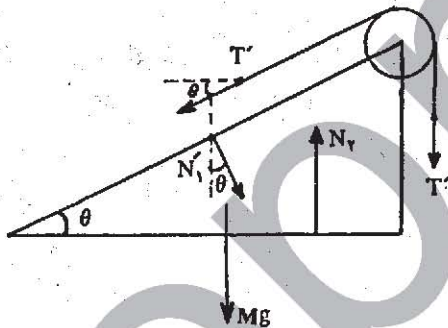
$$a = \frac{m_1 \sin \theta - m_2}{m_1 + m_2} g \quad (۲۳-۸)$$

$$T = \frac{m_1 m_2 (1 + \sin \theta)}{m_1 + m_2} g \quad (۲۴-۸)$$

چون جرم  $m_1$  در راستای عمود بر سطح شیبدار حرکتی ندارد، باید نیروهای وارد بر آن در این راستا صفر باشد. با توجه به شکل (۷۲-۸) داریم:

$$N_1 - m_1 g \cos \theta = 0$$

$$N_1 = m_1 g \cos \theta \quad (۲۵-۸)$$



شکل (۷۳-۸)

در شکل (۷۳-۸) نیروهای وارد بر سطح شیبدار و قرقه و نخ روی آن نشان داده شده است. در این شکل  $Mg$  نیروی وزن سطح شیبدار و  $N_1$  نیرویی است که کفه نیرو سنج بر آن وارد می‌کند. چون اصطکاک بین اجزای دستگاه صفر فرض شده است، این نیرو عمود بر سطح کفه در نظر گرفته شده است. دو نیروی  $T'$  واکنش دو نیروی  $T$  است که از طرف دو جرم  $m_1$  و  $m_2$  بر نخ وارد می‌شود و  $N'_1$  نیز واکنش نیروی

$N_1$  است که از طرف جرم  $m_1$  بر سطح شیبدار وارد می‌شود.

سطح شیبدار حرکتی ندارد، یعنی شتابش صفر است. چون نخ یا قرقه اصطکاک ندارد، قرقه نیز نمی‌گردد، بنابراین شتاب قرقه نیز صفر است و علاوه بر آن جرم نخ نیز صفر است. به این ترتیب باید برآیند نیروهای وارد بر مجموعه سطح شیبدار صفر باشد. اگر این برآیند را در راستای قائم به دست آوریم، داریم:

$$N_2 - Mg - N'_1 \cos \theta - T' - T' \sin \theta = 0$$

$$N_2 = Mg + N'_1 \cos \theta + T' (1 + \sin \theta) \quad (۲۶-۸)$$

چون  $T'$  و  $N'$  به ترتیب با  $T$  و  $N$  مساوی هستند، می توان مقدار آنها را از رابطه های (۸-۲۴) و (۸-۲۵) در رابطه بالا قرار دارد. داریم:

$$N_p = Mg + m_p g \cos^2 \theta + \frac{m_1 m_p (1 + \sin^2 \theta)}{m_1 + m_p} g \quad (۲۷-۸)$$

واکنش  $N_p$ ، نیرویی است که سطح شیبدار بر کفه نیروسنج وارد می کند و نیروسنج عددی برابر این نیرو را نشان می دهد. چون واکنش نیروی  $N_p$  با خود آن هم اندازه است، پس نیروسنج عددی را که از رابطه (۸-۲۷) به دست می آید، نشان می دهد.

از رابطه (۸-۲۳) پیداست که اگر  $m_1 \sin \theta > m_p$  باشد، شتاب حرکت مثبت است، یعنی همان طور که ما فرض کرده ایم، جرم  $m_p$  بالا رفته و جرم  $m_1$  روی سطح شیبدار پایین می آید. در حالی که اگر  $m_1 \sin \theta < m_p$  باشد شتاب حرکت منفی است و برخلاف آنچه فرض کرده ایم، جرم  $m_p$  پایین آمده و جرم  $m_1$  روی سطح شیبدار بالا می رود. در این حال اندازه شتاب همان است که از رابطه یاد شده به دست می آید. توجه شود که مثبت یا منفی بودن شتاب تغییری در نیروی  $N_p$  و در نتیجه عددی که نیروسنج نشان می دهد ندارد. این به آن دلیل است که در نیروی  $N_p$  غیر از نیروهای مشخص دیگر تنها نیروی  $T$  دخالت دارد و این نیرو نیز به کوچک و بزرگ بودن  $m_1$  و  $m_p$  نسبت به یکدیگر بستگی ندارد.

۲-

الف) بر هر کدام از دو جسم  $A$  و  $B$  دو نیرو، یکی از طرف کره زمین، وزن و دیگری نیرویی از طرف سطح تکیه گاه وارد می شود. چون نیروی وزن در هر دو مورد قائم است، بنابراین نیروی وزن، مؤلفه ای در راستای افقی ندارد. علاوه بر آن چون میان هر دو جسم با سطح، اصطکاک وجود ندارد، نیرویی که سطح بر هر یک از دو جسم وارد می کند، بر سطح تکیه گاه عمود است (اگر نیروی سطح بر سطح عمود نباشد، مؤلفه ای مماس بر سطح دارد که همان نیروی اصطکاک است) بنابراین نیروی افقی وارد بر جسم  $A$  همواره صفر است، اما در مورد جسم  $B$  این طور نیست.

در شکل (۸-۷۴)

جسم  $B$  در سه

موقعیت از مسیر

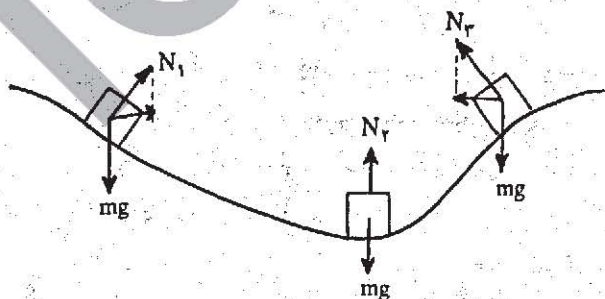
خود نشان داده شده

است. اگر جهت

مثبت محور افقی را

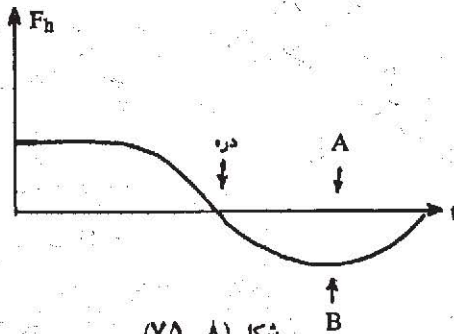
به راست بگیریم،

همان طور که از شکل



شکل (۸-۷۴)

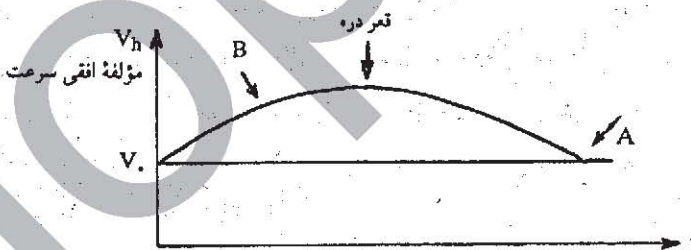
پیداست نیروی افقی وارد بر جسم B در ابتدای مسیر تا درّه مثبت، در قعر درّه صفر و از قعر درّه تا پایان مسیر منفی است. بنابراین نمودار مؤلفه افقی نیروی وارد بر جسم به ترتیبی است که در شکل (۸-۷۵) نشان داده شده است.



شکل (۸-۷۵)

ب) چون در تمام طول مسیر هیچ نیروی افقی بر جسم A وارد نمی‌شود، حرکت آن یکنواخت بوده و مؤلفه افقی سرعت جسم A در تمام طول مسیر ثابت و برابر  $V_0$  خواهد بود. با توجه به شکل (۸-۷۴)،

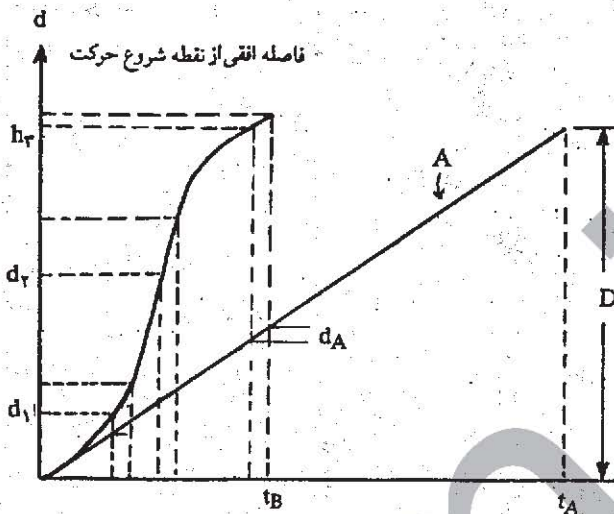
در تمام مدتی که جسم B به طرف قعر درّه می‌رود، نیروی افقی در همان جهت سرعت به آن وارد می‌شود. این نیروی افقی، شتابی به جسم B می‌دهد که بر سرعت آن می‌افزاید. بنابراین در فاصله ابتدای درّه تا قعر آن دائماً بر سرعت افقی جسم B افزوده می‌شود. هنگامی که جسم B از قعر درّه به بالا می‌رود، نیروی افقی منفی که در خلاف جهت مؤلفه افقی سرعت آن است بر جسم B وارد می‌شود. این نیرو شتابی به جسم B می‌دهد که دائماً اندازه مؤلفه افقی سرعت آن را کم می‌کند. بنابراین مؤلفه افقی سرعت دو جسم A و B بر حسب زمان، مشابه شکل (۸-۷۶) خواهد بود.



شکل (۸-۷۶)

ج) چون جسم A تمام مسیر را با سرعت یکنواخت  $V_0$  می‌پیماید، فاصله افقی آن از نقطه شروع حرکت به طور خطی با زمان تغییر می‌کند. ولی جسم B در نیمه اول مسیر دائماً بر مؤلفه افقی سرعتش اضافه می‌شود و بنابراین در یک فاصله زمانی مساوی فاصله افقی بیشتری را





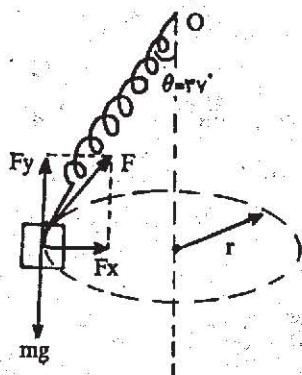
شکل (۷۷-۸)

می‌پیماید و به علت زیاد شدن مؤلفه افقی سرعت، در فاصله‌های زمانی مساوی بعدی، باز هم فاصله افقی بیشتری می‌پیماید. در نیمه دوم مسیر، باز هم مؤلفه افقی سرعت جسم B از سرعت جسم A بیشتر است.

ولی چون مرتب از این مؤلفه سرعت کم می‌شود، با گذشت زمان در یک فاصله زمانی معین فاصله‌های افقی کمتری را می‌پیماید. بنابراین نمودار فاصله افقی دو جسم از نقطه شروع حرکت نسبت به زمان، مشابه شکل (۷۷-۸) خواهد بود. فاصله افقی که جسم B در سه زمان کوتاه مساوی می‌پیماید در شکل با  $d_1$ ،  $d_2$ ،  $d_3$  نشان داده شده است. در همین مدت زمان کوتاه جسم A، فاصله افقی  $d_A$  را پیموده است. در ابتدا که مؤلفه افقی سرعت جسم B چندان زیاد نشده است،  $d_1$  با  $d_A$  چندان تفاوت ندارد ولی با گذشت زمان که مؤلفه افقی سرعت جسم B زیادتر می‌شود، فاصله افقی  $d_2$  که در همان مدت زمان طی می‌شود، بیشتر شده است. در پایان مسیر که دوباره مؤلفه افقی سرعت جسم B کم می‌شود، فاصله افقی  $d_3$  که آنهم در همان مدت زمان طی شده کمتر شده است.

د) آشکار است که جسم B و جسم A هر دو فاصله افقی یکسانی را تا رسیدن به پایان مسیر می‌پیمایند. ولی چون سرعت افقی جسم B در تمام مسیر از سرعت افقی جسم A بیشتر است، جسم B زودتر به پایان مسیر می‌رسد. از شکل (۷۷-۸) نیز همین بر می‌آید زیرا یک فاصله افقی معین مثلاً D، توسط جسم A در مدت  $t_A$  و توسط جسم B در مدت  $t_B$  که کوچکتر از  $t_A$  است، پیموده شده است.





شکل (۸-۷۸)

۳- در شکل (۸-۷۸) نیروهای وارد بر جسم  $m$  نشان داده شده است. نیروی  $mg$  از طرف کره زمین و نیروی  $F$  از طرف فنر بر جسم وارد شده است. نیروی کشسانی  $F$  را روی دو محور قائم و محور افقی تصویر می‌کنیم. داریم:

$$F_y = F \cos \theta \quad F_x = F \sin \theta$$

چون جسم روی یک دایره می‌گردد و حرکتش دایره‌ای یکنواخت است، شتاب آن، شعاعی و به طرف مرکز دایره است. بنابراین برایند نیروهای وارد بر جسم باید در راستای شعاع و به طرف مرکز دایره باشد. از طرفی در راستای قائم شتاب صفر است و باید برایند نیروهای وارد بر جسم در راستای قائم صفر باشد. داریم:

$$F \times 0.8 = mg = 2 \times 10 \Rightarrow F = 25 \text{ N}$$

این نیرو سبب افزایش طول فنر می‌شود. با استفاده از قانون هوک داریم:

$$F = K \Delta l \rightarrow \Delta l = \frac{25}{250} = 0.1 \text{ m}$$

چون طول اولیه فنر  $l_0 = 0.3 \text{ m}$  بوده است، هنگامی که فنر کش می‌آید، طول آن چنین خواهد بود:

$$l = l_0 + \Delta l = 0.3 + 0.1 = 0.4 \text{ m}$$

از شکل (۸-۷۸) پیداست که نیروی  $F_x$  در راستای شعاع دایره‌ای است که جسم روی آن می‌گردد و این نیرو شتاب شعاعی را به وجود می‌آورد. داریم:

$$F \sin \theta = m r \omega^2 = m (l \sin \theta) \omega^2$$

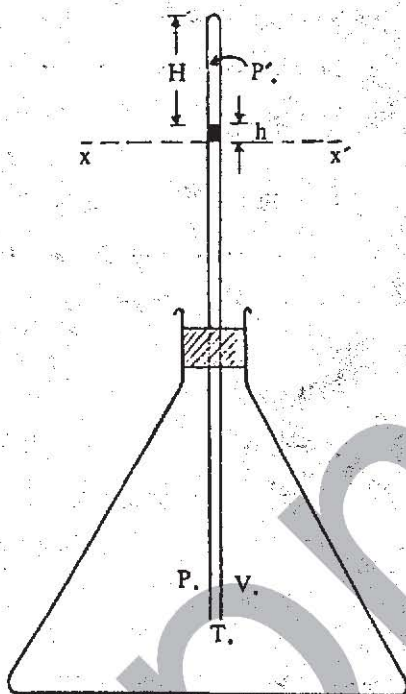
$$25 \times 0.6 = 2 \times (0.4 \times 0.6) \omega^2$$

$$\omega^2 = \frac{25}{0.8} = 31.25$$

$$\omega = \sqrt{31.25} = 5.6 \text{ Rad/s}$$

با داشتن  $\omega$ ، می‌توان دوره حرکت جسم روی دایره را از رابطه زیر به دست آورد.

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{2 \times 3.14}{5.6} = 1.12 \text{ s}$$



شکل (۸-۷۹)

۴- دماسنج موردنظر در شکل (۸-۷۹) نشان داده شده است. حجم و فشار گاز درون ظرف را در دمای  $T_0$ ، با  $V_0$  و  $P_0$  نشان می‌دهیم. فشار هوای بالای ستون جیوه را نیز  $P'_0$  می‌گیریم. اگر دمای هوای درون ظرف به اندازه  $\Delta T$  تغییر کرده باشد، برای فشار و حجم جدید آن با استفاده از رابطه گاز کامل داریم.

$$\frac{P_0 V_0}{T_0} = \frac{PV}{T_0 + \Delta T} \quad (۸-۲۸)$$

در رابطه بالا  $P$  و  $V$  به ترتیب فشار و حجم گاز درون ظرف پس از تغییر دما است. چون تغییر حجم هوای درون ظرف نسبت به حجم آن کوچک فرض شده است، می‌توان با تقریب خوبی  $V$  را با  $V_0$

برابر گرفت. بنابراین از رابطه (۸-۲۸) داریم:

$$P = P_0 \frac{T_0 + \Delta T}{T_0} \quad (۸-۲۹)$$

از رابطه (۸-۲۹) می‌توان تغییر فشار هوای درون ظرف را به دست آورد.

$$\Delta P = P - P_0 = P_0 \left( \frac{T_0 + \Delta T}{T_0} - 1 \right) = P_0 \frac{\Delta T}{T_0} \quad (۸-۳۰)$$

تغییر حجم هوای درون ظرف سبب تغییر حجم هوای بالای ستون جیوه خواهد شد. چون انتقال گرما از هوای درون ظرف به هوای بالای ستون جیوه ناچیز فرض شده است، دمای هوای بالای ستون جیوه ثابت در نظر گرفته می‌شود و داریم:

$$P'_0 \times HS = P' (H + \Delta H)S \quad P' = P'_0 \frac{H}{H + \Delta H} \quad (۸-۳۱)$$

در رابطه (۸-۳۱)  $\Delta H$  تغییر ارتفاع هوای بالای ستون جیوه و  $S$  سطح مقطع لوله است. تغییر

فشار هوای بالای ستون جیوه چنین است:

$$\Delta P' = P' - P'_0 = P'_0 \left( \frac{H}{H + \Delta H} - 1 \right) = P'_0 \frac{-\Delta H}{H + \Delta H} \quad (۳۲-۸)$$

با استفاده از شکل (۷۹-۸) می‌توان دریافت که در هر دمایی فشار هوای درون ظرف بر سطح پایینی ستون جیوه باید با مجموع فشار هوای بالای ستون جیوه و نیز فشاری که خود ستون جیوه ایجاد می‌کند، برابر باشد. در دمای  $T_0$  داریم:

$$P_0 = P'_0 + \rho gh \quad (۳۳-۸)$$

پس از تغییر دما نیز باید مشابه رابطه بالا برقرار باشد و داریم:

$$P = P' + \rho gh \quad (۳۴-۸)$$

اگر طرفین رابطه‌های (۳۳-۸) و (۳۴-۸) را از هم کم کنیم، نتیجه زیر به دست می‌آید.

$$P - P_0 = P' - P'_0 \rightarrow \Delta P = \Delta P' \quad (۳۵-۸)$$

رابطه (۳۵-۸) را به روش دیگری نیز می‌توان به دست آورد. چون ستون جیوه همواره در حالت تعادل است، تغییر فشار در یک طرف، ستون جیوه را به طرفی خواهد راند تا مجدداً به حالت تعادل برسد. در این حالت هر تغییری که در فشار یک طرف ایجاد شده باشد، مثلاً مقداری بر فشار افزوده شده باشد، باید همان تغییر فشار در طرف دیگر نیز به وجود آمده باشد، یعنی فشار طرف دیگر نیز به همان اندازه افزوده شده باشد.

اکنون با استفاده از رابطه‌های (۳۰-۸)، (۳۲-۸) و با توجه به رابطه (۳۵-۸) داریم:

$$P'_0 \frac{-\Delta H}{H + \Delta H} = P_0 \frac{\Delta T}{T_0}$$

$$-P'_0 T_0 \Delta H = HP_0 \Delta T + P_0 \Delta H \Delta T$$

$$\Delta H (P'_0 T_0 + P_0 \Delta T) = -HP_0 \Delta T \quad (۳۶-۸)$$

چون تغییر حجم هوای درون ظرف نسبت به حجم آن کوچک است، از رابطه (۲۸-۸) پیدا است که  $\Delta T \ll T_0$ . در رابطه (۳۶-۸)  $P_0$  و  $P'_0$  در حدود یکدیگرند، زیرا با توجه به رابطه (۳۳-۸) تفاوت آنها  $\rho gh$  است و  $h$  نیز بسیار کوچک است. بنابراین می‌توان از  $P_0 \Delta T$  در برابر  $P'_0 T_0$  چشم پوشید، لذا داریم:

$$\Delta T = - \frac{P'_0 T_0}{HP_0} \Delta H \quad (۳۷-۸)$$

اگر در رابطه بالا، به جای  $P'_0$  مقدار آن را از رابطه (۳۳-۸) قرار دهیم، داریم:

$$\Delta T = - \frac{(P_0 - \rho gh) T_0}{HP_0} \Delta H \quad (۳۸-۸)$$

رابطه (۳۸-۸)، رابطه مورد نظر است که تغییرات دما را بر حسب تغییرات ارتفاع هوای







با استفاده از شکل داریم:

$$L_1 = (D - d) \operatorname{tg} \beta \quad (۴۱-۸)$$

$$L_2 = d \operatorname{tg} \left( \frac{\pi}{2} - r + \beta \right) = d \cotg (r - \beta) = \frac{d}{\operatorname{tg} (r - \beta)} \quad (۴۲-۸)$$

چون زاویه رأس مخروط بسیار بزرگ و نزدیک  $۱۸۰^\circ$  است، پس  $\beta$  زاویه کوچکی است و می‌توان نوشت:

$$\sin \beta \approx \operatorname{tg} \beta \approx \beta$$

چون ضریب شکست  $n$  نیز چندان بزرگ نیست و حدود ۲ است، پس زاویه شکست  $r$  نیز کوچک است و می‌توان نوشت:

$$\sin r \approx r$$

در نتیجه رابطه (۴۲-۸) را می‌توان به صورت زیر نوشت:

$$r = n \beta \quad (۴۳-۸)$$

اکنون با استفاده از رابطه‌های (۴۰-۸) تا (۴۳-۸) داریم:

$$f = (D - d) \beta + d \frac{1}{(n - 1) \beta}$$

$$\frac{1}{(n - 1) \beta} = \frac{\beta}{d} [f - (D - d) \beta]$$

$$n = \frac{d}{\beta} \frac{1}{f - (D - d) \beta} + 1 \quad (۴۴-۸)$$

در رابطه (۴۴-۸) کمیت‌های  $\beta$ ،  $f$  و  $D$  مقادیر ثابتی هستند و ضریب شکست  $n$  بر حسب  $d$ ، فاصله

از محور مخروط نشان داده شده است.

۶- در شکل (۸۱-۸) قسمتی از مدار

نشان داده شده است. از نقطه  $O$  سه

مقاومت مشابه به نقاط  $A$ ،  $B$  و  $C$

بسته شده است. به علت تقارن مدار،

جریان در سه مقاومت  $R$  که میان

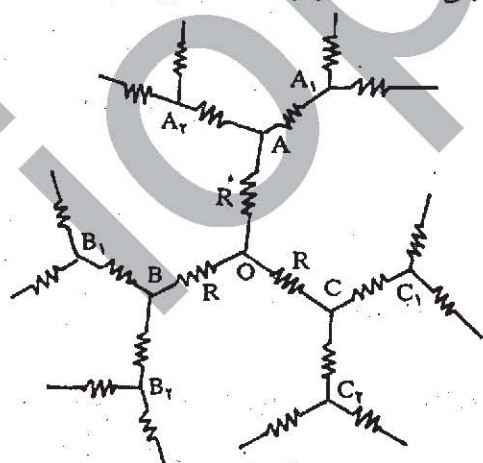
نقطه  $O$  و سه نقطه مزبور بسته شده است،

برابر است و بنابراین، پتانسیل نقاط

یاد شده برابر است. در این صورت

می‌توان بدون تغییر در مدار، این سه

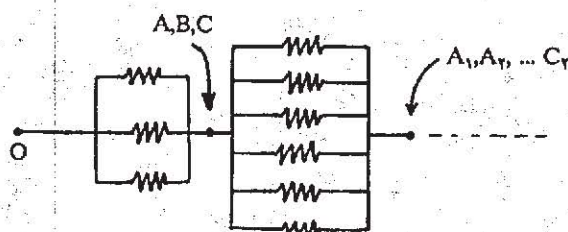
نقطه را به هم وصل کرد. به این ترتیب



شکل (۸۱-۸)

سه مقاومت مشابه میان نقطه O و سه نقطه دیگر که به هم وصل شده‌اند بسته شده است، یعنی سه مقاومت مشابه موازی شده‌اند.

با همین استدلال



می‌توان دریافت که پتانسیل نقاط  $A_1, A_2, B_1, B_2, C_1$  و  $C_r$  نیز برابر است و می‌توان بدون تغییر در مدار، آنها را به هم وصل کرد. در این صورت ۶ مقاومت مشابه موازی شده‌اند.

شکل (۸-۸۲)

اگر این استدلال را ادامه دهیم،

درمی‌یابیم که هر پله‌ای که جلو برویم، به تعداد دو برابر پله قبلی مقاومت‌های مشابه موازی خواهیم داشت. این مقاومت‌های موازی در شکل (۸-۸۲) نشان داده شده است و تعداد این پله‌ها بسیار زیاد است.

اکنون می‌توان دریافت که مقاومت میان نقطه O و سطح کره، از تعدادی مقاومت سری تشکیل شده است. داریم:

$$R_1 = \frac{R}{3} + \frac{R}{6} + \frac{R}{12} + \dots = \frac{R}{3} \left( 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{4} + \dots \right) \quad (۸-۴۵)$$

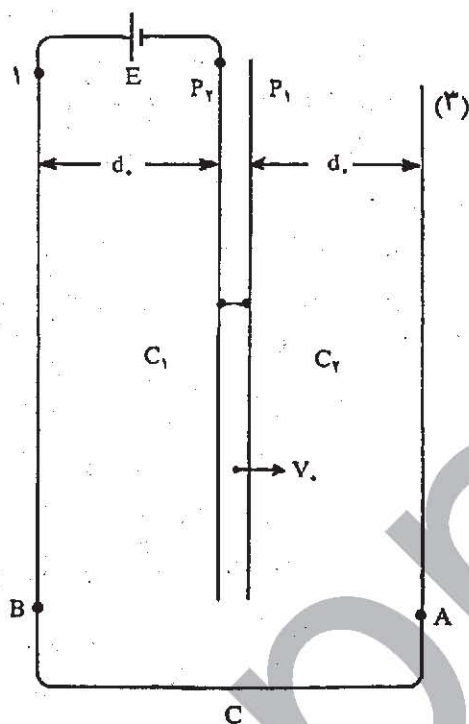
در رابطه (۸-۴۵)، یک تصاعد هندسی با قدر نسبت  $\frac{1}{2}$  وجود دارد. اگر تعداد جملات این تصاعد را بینهایت بگیریم داریم:

$$\left( 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{4} + \dots \right) = \frac{1}{1 - \frac{1}{2}} = 2$$

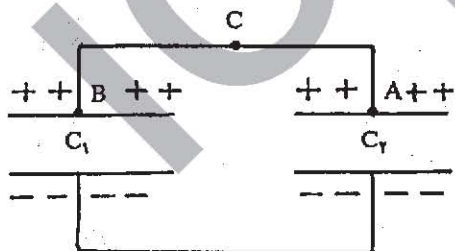
بنابراین مقاومت معادل چنین است.

$$R_1 = \frac{2R}{3}$$

در رابطه بالا علامت  $\approx$  را به این دلیل به کار برده‌ایم که تعداد پله‌های شکل (۸-۸۲) بینهایت نیست و در نتیجه، مقدار مقاومت معادل دقیقاً برابر با  $\frac{2R}{3}$  نخواهد بود.



شکل (۸-۸۳)



شکل (۸-۸۴)

۷- به جای صفحه ۲ که میان دو صفحه ۱ و ۳ قرار گرفته است، مطابق شکل (۸-۸۳) دو صفحه مشابه آن با فاصله کوچک و متصل به هم در نظر می‌گیریم. این دو صفحه را  $P_1$  و  $P_2$  می‌نامیم. صفحه (۱) و  $P_2$  یک خازن تشکیل می‌دهند که به دو صفحه آن یک باتری به نیروی محرکه  $E$  وصل شده است. این خازن را  $C_1$  می‌نامیم. دو صفحه (۳) و  $P_1$  نیز یک خازن تشکیل می‌دهند که آن را  $C_2$  می‌نامیم و به دو صفحه آن نیز همان باتری وصل شده است. زیرا صفحه (۳) از طریق سیم  $A C B$  به قطب مثبت باتری وصل شده است و صفحه  $P_1$  نیز که به صفحه  $P_2$  متصل است، به قطب منفی باتری وصل شده است. چون

دو صفحه مثبت دو خازن (صفحات ۱ و ۳) به هم وصل شده است و دو صفحه منفی آنها نیز (صفحات  $P_1$  و  $P_2$ ) به یکدیگر متصل است، این دو خازن به طور موازی به یکدیگر وصل شده‌اند. بنابراین آنچه در شکل (۸-۸۳) آمده است را می‌توان با مدار شکل (۸-۸۴) نشان داد. در این شکل سیم  $A C B$  نیز

نشان داده شده است. چون فاصله صفحات دو خازن  $C_1$  و  $C_2$  در ابتدا برابر با  $d$  است، ظرفیت این خازنها برابر خواهد بود و در نتیجه بار هر دو یکسان است.

چون پس از پر شدن خازنهای باتری را قطع می‌کنیم، در آغاز حرکت صفحه ۲، بار دو خازن برابر است. اگر مساحت هر صفحه را  $A$  بگیریم، بار هر خازن در آغاز حرکت صفحه ۲ چنین است:

$$Q = EC = E \frac{\epsilon_0 A}{d_0} \quad (۸-۴۶)$$

با حرکت صفحه ۲ فاصله صفحات خازن  $C_1$  زیاد و فاصله صفحات خازن  $C_2$  کمتر می‌شود. در نتیجه ظرفیت دو خازن تغییر خواهد کرد و چون اختلاف پتانسیل دو خازن موازی همواره با یکدیگر برابر است، باید بار ذخیره شده روی دو خازن تغییر کند. علاوه بر آن چون بارالکتریکی روی خازن نمی‌تواند به جای دیگری برود، تنها راه جابه‌جا شدن بارالکتریکی میان دو خازن است. از شکل (۸-۸۴) پیداست که برای تغییر بار الکتریکی یکی از خازنهای، باید از سیم  $A C B$  بارالکتریکی بگذرد. فرض کنید فاصله صفحات خازن  $C_1$  به اندازه  $\Delta d$  بیشتر شود، در این صورت فاصله صفحات خازن  $C_2$  به همین اندازه کمتر خواهد شد. ظرفیتهای جدید چنین است:

$$C'_1 = \frac{\epsilon_0 A}{d_0 + \Delta d} \quad C'_2 = \frac{\epsilon_0 A}{d_0 - \Delta d}$$

تساوی اختلاف پتانسیل دو خازن با یکدیگر، ایجاب می‌کند که بارالکتریکی خازنی که ظرفیتش کم شده است کاهش یابد. بنابراین بار خازن  $C_1$  کم شده و به بار خازن  $C_2$  اضافه می‌شود. اگر بار جابه‌جا شده را  $\Delta Q$  بگیریم، داریم:

$$\frac{Q - \Delta Q}{\epsilon_0 A / (d_0 + \Delta d)} = \frac{Q + \Delta Q}{\epsilon_0 A / (d_0 - \Delta d)}$$

$$(Q - \Delta Q)(d_0 + \Delta d) = (Q + \Delta Q)(d_0 - \Delta d)$$

$$2Q\Delta d - 2d_0\Delta Q = 0$$

$$\Delta Q = \frac{Q}{d_0} \Delta d = \frac{E\epsilon_0 A}{d_0^2} \Delta d \quad (۸-۴۷)$$

در رابطه (۸-۴۷) از رابطه (۸-۴۶) استفاده شده است.

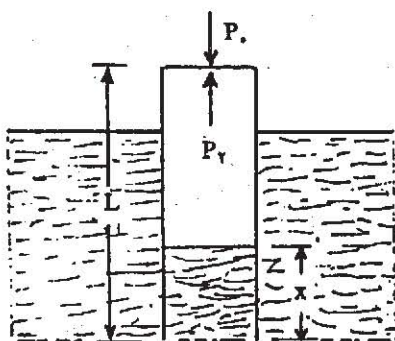
اگر بار جابه‌جا شده در مدت زمان  $\Delta t$  انجام شده باشد، داریم:

$$\Delta d = V_0 \Delta t$$

$$\Delta Q = \frac{E\epsilon_0 A}{d_0^2} V_0 \Delta t$$

$$I = \frac{\Delta Q}{\Delta t} = \frac{E\epsilon_0 AV_0}{d_0^2}$$





شکل (۸-۸۵)

۸- هنگامی که لبه باز لوله آزمایش با سطح مایع تماس پیدا می کند، هوای درون لوله که فشارش  $P_0$  یعنی فشار جو است حجمی برابر با  $V_1 = LA$  دارد. با فرو بردن لوله در مایع این هوا در لوله محبوس می شود و با توجه به شکل (۸-۸۵) نهایتاً حجم آن به مقدار  $V_2 = A(L-x)$  می رسد. فشار هوای محبوس درون لوله را می توان با استفاده از قانون گاز کامل به دست آورد، داریم:

$$P_2 V_2 = P_0 V_1$$

$$P_2 = \frac{P_0 \cdot L \cdot A}{A(L-x)} = \frac{L}{L-x} P_0 \quad (۸-۴۸)$$

چون لوله آزمایش در حالت تعادل است، باید برآیند نیروهای وارد بر آن صفر باشد. نیروهای وارد بر لوله چنین است:

الف - نیروی حاصل از فشار هوای بیرون به میزان  $P_0 A$  که به طرف پایین است.

ب - نیروی وزن لوله آزمایش به اندازه  $Mg$  که آن نیز به طرف پایین است.

ج - نیروی حاصل از فشار هوای درون لوله به میزان  $P_2 A$  که به طرف بالاست.

د - نیروی ارشمیدس که به علت ناچیز بودن ضخامت دیواره لوله، قابل چشم پوشی است.

بنابراین داریم:

$$P_0 A + Mg = P_2 A = \frac{L}{L-x} P_0 A$$

در رابطه بالا، از رابطه (۸-۴۸) استفاده شده است.

$$(L-x)(P_0 A + Mg) = LP_0 A$$

$$x = \frac{LMg}{P_0 A + Mg}$$

## پایان