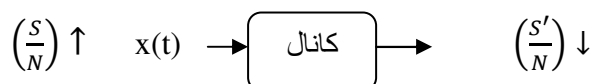


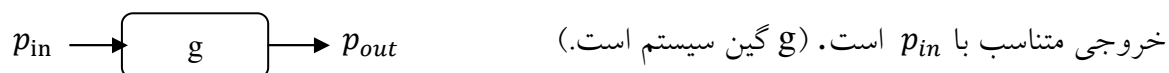
اتلاف توان در انتقال!

یک سیستم انتقال علاوه بر اعوجاج معمولاً توان سیگنال را نیز کاهش می دهد. این کاهش توان را می توان با تقویت کننده توان جبران کرد اما اگر کاهش توان از حدی بیشتر باشد نویز موجود در سیگنال مانع بازیابی کامل و تقویت سیگنال مطلوب می شود.

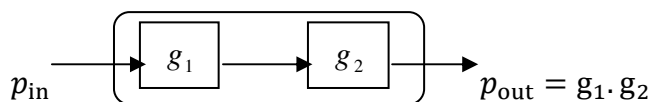


(تضعیف به این علت مهم است که چون نویز همواره وجود دارد، نسبت توان سیگنال به نویز در طرف اول بالاست پس نویز تأثیر زیادی روی سیگنال ندارد اما چون سیگنال در کانال تضعیف می شود و نویز همه جا حضور دارد، پس نسبت توان سیگنال به نویز در طرف دوم پایین می آید.)

گین توان: در سیستم LTI روبرو اگر توان ورودی p_{in} و سیستم بدون اعوجاج باشد آنگاه توان متوسط



$$g \triangleq \frac{p_{out}}{p_{in}} \implies p_{out} = g \cdot p_{in}$$



از آنجائیکه مقدار g در سیستم های متداول بسیار زیاد است مرسوم است که آن را بصورت زیر برحسب دسی بل (dB) بیان می کنند:

$$g_{dB} \triangleq 10 \log_{10} g \implies g = 10^{\frac{g_{dB}}{10}}$$

$$\text{if } g_{dB} = 20dB \implies g = 100 \quad \text{به عنوان مثال}$$

$$\text{if } g = 1000 \implies g_{dB} = 30dB$$

اگر $g \leq 1 (= 10^0)$ باشد g_{dB} منفی و یا صفر می شود. (یعنی $g_{dB} \leq 0$)

با این شیوه اعمال ضرب گین ها (حاصل سری کردن چند سیستم) به جمع تبدیل می شود.

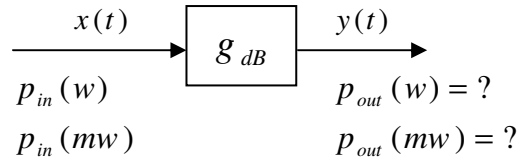
$$g = g_1 \cdot g_2 \implies g_{dB} = g_{1dB} + g_{2dB}$$

- دسی بل همواره برای سنجش نسبت توانها است. می توان خود مقادیر توانها (برحسب وات یا میلی وات) را نیز بصورت لگاریتمی بیان کرد :

$$p(w) \Rightarrow p_{dBw} = 10 \log \frac{p(w)}{1(w)}$$

$$p(mw) \Rightarrow p_{dBm} = 10 \log \frac{p(mw)}{1(mw)}$$

مثال :



$$p_{in}(dBw) \Rightarrow p_{out}(dBw) = g_{dB} + p_{in}(dBw) \quad \text{حل :}$$

$$p_{in}(dBm) \Rightarrow p_{out}(dBm) = g_{dB} + p_{in}(dBm)$$

توجه شود که توان همواره نسبت به یک بار (یا امپدانس) سنجیده می شود. بنابراین مقایسه توان ورودی و خروجی در صورتی درست است که امپدانس ها در ورودی و خروجی با هم برابر باشند. با این فرض اگر به سیستم LTI مذکور با تابع انتقال $H(f)$ یک موج سینوسی با دامنه A_x بدهیم و دامنه موج سینوسی خروجی A_y باشد آنگاه داریم :

$$x(t) = A_x \cos(\omega_0 t + \varphi_x) \quad , \quad y(t) = A_y \cos(\omega_0 t + \varphi_y) \quad , \quad \omega_0 = 2\pi f_0$$

$$A_y = A_x \cdot |H(f)|_{f=f_0}$$

$$\rightarrow \frac{1}{2} A_y^2 = \frac{1}{2} A_x^2 |H(f_0)|^2 \quad \left(p_x = \frac{1}{2} A_x^2 \quad , \quad p_y = \frac{1}{2} A_y^2 \right)$$

$$\Rightarrow p_y = p_x \cdot |H(f_0)|^2$$

$$\text{رابطه گین توان : } g = \frac{p_{out}}{p_{in}} = \frac{p_y}{p_x} = |H(f)|^2$$

$$g = |H(f)|^2 = k^2 \quad * \text{ اگر } H(f) = ke^{-j\omega t} \text{ باشد آنگاه گین توان برابر است با :}$$

اگر امپدانس های ورودی و خروجی با هم برابر نباشند گین توان دیگر k^2 نیست بلکه متناسب با k^2 می شود.

از رابطه* ملاحظه می شود که اگر اندازه تابع انتقال با فرکانس تغییر کند آنگاه گین تابعی از فرکانس می شود. به همین دلیل معیار مفیدی که وابستگی فرکانسی را برحسب توان سیگنال نشان می دهد تعریف و استفاده

$$g_{dB} = 10 \log |H(f)|^2 = 20 \log |H(f)| \quad \text{می کنند:}$$

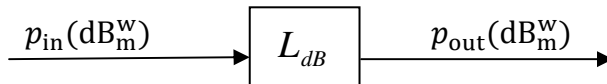
اتلاف توان و تکرار کننده ها:

در یک سیستم پسیو توان خروجی کمتر از توان ورودی است ($p_{out} < p_{in}$) لذا برای سنجش میزان تضعیف یا اتلاف توان در انتقال، کمیتی بصورت زیر تعریف و استفاده می کنند:



$$L = \frac{1}{g} = \frac{P_{in}}{P_{out}} \Rightarrow L_{dB} = -g_{dB} = 10 \log \frac{P_{in}}{P_{out}}$$

در سیستم های دارای تضعیف همواره $L > 1$ است.



اگر

$$p_{out}(dBw) = p_{in}(dBw) - L_{dB} \quad \triangleright$$

$$p_{out}(dBm) = p_{in}(dBm) - L_{dB} \quad \triangleright$$

مثال: در برخی خطوط انتقال، کابل های کواکسیال و موجبرها توان خروجی بصورت نمایی با فاصله کاهش

می یابد؛

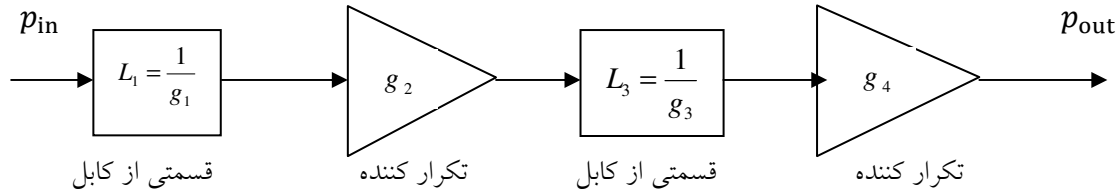
$$\text{if } p_{out} = 10^{\frac{-\alpha l}{10}} \cdot p_{in} \quad \longrightarrow \quad \boxed{L=?} \quad \longrightarrow$$

α = ضریب تضعیف و l = طول مسیر بر حسب dB بر واحد طول می باشد.

$$L = 10^{\frac{\alpha l}{10}} \rightarrow L_{dB} = \alpha l \quad \text{حل:}$$

از آنجایی که تضعیف (dB) متناسب با فاصله است، بنابراین باید در طول مسیر از تقویت کننده هایی برای جلوگیری از تضعیف بیش از حد سیگنال استفاده کنیم. این تقویت کننده ها را تکرار کننده^۱ نیز گویند.

نحوه‌ی استفاده از تکرار کننده‌ها در شکل زیر نشان داده شده است :



عملگر متوسط گیری : $\langle z(t) \rangle$

برای سیگنال های توان؛ اگر $z(t)$ توان باشد :

$$\langle z(t) \rangle \triangleq \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} z(t) dt.$$

برای سیگنال های انرژی؛ اگر $z(t)$ انرژی باشد :

$$\langle z(t) \rangle \triangleq \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} z(t) dt$$

ضرب اسکالر یا ضرب داخلی :

$$\text{ضرب اسکالر} \triangleq \langle v(t).w^*(t) \rangle$$

برای دو سیگنال $v(t)$ و $w(t)$ داریم :

ویژگی های عملگر متوسط گیری :

1. $p_v = \langle |v(t)|^2 \rangle$
2. $E_v = \langle |v(t)|^2 \rangle$
3. $\langle z^*(t) \rangle = \langle z(t) \rangle^*$
4. $\langle z(t - t_d) \rangle = \langle z(t) \rangle \quad \forall t_d$
5. $\langle a_1 z_1(t) + a_2 z_2(t) \rangle = a_1 \langle z_1(t) \rangle + a_2 \langle z_2(t) \rangle$

۶- ضرب اسکالر معرف میزان شباهت دو سیگنال است.

$$|\langle v(t).w^*(t) \rangle|^2 \leq p_v \cdot p_w \quad \text{سیگنال های توان} : \quad \text{۷- نامساوی شوارتز} :$$

$$|\langle v(t).w^*(t) \rangle|^2 \leq E_v \cdot E_w \quad \text{سیگنال های انرژی} :$$

حالت تساوی زمانی رخ می دهد که : $v(t) = a \cdot w(t)$ (a یک عدد ثابت است.)

بعبارت دیگر حاصلضرب داخلی دو سیگنال زمانی ماکزیمم می شود (زمانی بیشترین شباهت را به هم دارند) که دو سیگنال متناسب باهم باشند.

توابع همبستگی:

۱- تابع همبستگی متقابل ۲- تابع خود همبستگی

همبستگی سیگنال های توان :

تابع همبستگی متقابل :

برای دو سیگنال توان $v(t), w(t)$ داریم :

$$R_{vw}(\tau) = \langle v(t) \cdot w^*(t - \tau) \rangle$$

$$= \langle v(t + \tau) \cdot w^*(t) \rangle$$

خواص تابع همبستگی متقابل :

۱- تابع همبستگی متقابل میزان شباهت یکی نسبت به شیفت یافته‌ی دیگری است.

2- $R_{vw}(\tau) \neq R_{wv}(\tau)$

3- $|R_{vw}(\tau)|^2 \leq p_v \cdot p_w$

4- $R_{vw}(\tau) = R_{vw}^*(-\tau)$

تابع خودهمبستگی :

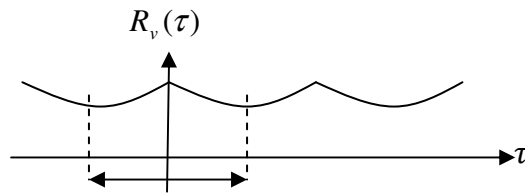
$$R_v(\tau) = \langle v(t) \cdot v^*(t - \tau) \rangle = \langle v(t + \tau) \cdot v^*(t) \rangle$$

خواص تابع خودهمبستگی :

۱- این تابع میزان شباهت تابع $v(t)$ را با شیفت یافته خودش به اندازه τ ، بیان می کند.

2- (دوره تناوب همان دوره تناوب قبلی است.) تناوب $R_v(\tau) \rightarrow v(t)$ متناوب

3- $|R_v(\tau)| \leq R_v(0) \iff$ یعنی شبیه ترین سیگنال به $v(t)$ خود $v(t)$ است نه شیفت یافته آن



مقدار ماکزیمم در مبدأ
است

4- $R_v(0) = p_v$

5- $R_v(-\tau) = R_v^*(\tau)$

6- اگر $v(t)$ حقیقی باشد \Rightarrow $R_v(\tau)$ حقیقی و زوج است.

دو سیگنال ناهمبسته^۱:

دو سیگنال $v(t), w(t)$ را ناهمبسته گوئیم هرگاه داشته باشیم:

$$\forall \tau \quad R_{vw}(\tau) = R_{wv}(\tau) = 0$$

اگر $v(t), w(t)$ دو سیگنال دلخواه باشند.

$$z(t) = v(t) \pm w(t)$$

$$\Rightarrow R_z(\tau) = R_v(\tau) + R_w(\tau) \pm [R_{vw}(\tau) + R_{wv}(\tau)]$$

حال اگر این دو سیگنال ناهمبسته نیز باشند $\Rightarrow R_z(\tau) = R_v(\tau) + R_w(\tau)$

$$\tau = 0 \rightarrow p_z = p_v + p_w$$

همبستگی سیگنال های انرژی:

در مورد سیگنال های انرژی نمی توان از متوسط گیری استفاده کرد و بجای آن از تعریف انرژی کل استفاده

$$E_v \triangleq \int_{-\infty}^{\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt \geq 0 \quad \text{می کنیم:}$$

حال می توان توابع همبستگی متقابل و خودهمبستگی را برای سیگنال های انرژی چنین تعریف کرد:

$$R_{vw}(\tau) \triangleq \langle v(t) \cdot w^*(t - \tau) \rangle \quad (v(t), w(t) \text{ دو سیگنال انرژی اند.})$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot w^*(t - \tau) dt$$

$$R_v(\tau) = R_{vv}(\tau) = \langle v(t) \cdot v^*(t - \tau) \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t - \tau) dt$$

توجه کنید که تمام روابطی که تاکنون برای سیگنال های توان بدست آوردیم، در مورد سیگنال های انرژی نیز صادق است. تنها کافی است که در آنجا بجای توان p_v از انرژی E_v و بجای متوسط گیری $\langle z(t) \rangle$ از انتگرالگیر $\int_{-\infty}^{+\infty} z(t) dt$ استفاده کنیم. بعنوان مثال داریم:

$$|R_{vw}(\tau)|^2 \leq p_v \cdot p_w \quad \text{برای سیگنال توان}$$

$$|R_{vw}(\tau)|^2 \leq E_v \cdot E_w \quad \text{برای سیگنال انرژی}$$

از آنجایی که از سیگنال های انرژی می توان تبدیل فوریه گرفت (برخلاف سیگنال های توان) به همین دلیل علاوه بر خواص ذکر شده برای سیگنال های توان، یکسری خواص دیگر نیز برای سیگنال انرژی تعریف می کنیم که فقط برای سیگنال انرژی صادق است:

برای دو سیگنال انرژی $v(t)$ و $w(t)$ روابط زیر را داریم:

$$1 - R_{vw}(\tau) = v(\tau) * w^*(-\tau) \quad (\text{در مورد سیگنال های توان، کانولوشن تعریف نشده است.})$$

$$2 - R_v(0) = E_v = \int_{-\infty}^{+\infty} |v(f)|^2 df$$

$$3 - R_{vw}(0) = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot w^*(t) dt = \int_{-\infty}^{+\infty} v(f) \cdot w^*(f) df$$

با ترکیب روابط ۲ و ۳ و $(\tau=0)$ داریم:

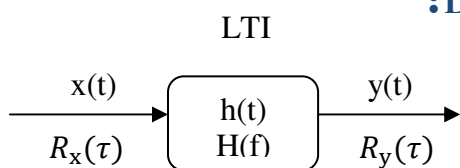
$$|R_{vw}(0)|^2 \leq E_v \cdot E_w = R_v(0) \cdot R_w(0)$$

$$\rightarrow \left| \int_{-\infty}^{+\infty} v(f) \cdot w^*(f) df \right|^2 \leq \int_{-\infty}^{+\infty} |v(f)|^2 df \cdot \int_{-\infty}^{+\infty} |w(f)|^2 df$$

رابطه‌ی بالا بیان دیگری از نامساوی شوارتز در حوزه فرکانس است.

در رابطه بالا تساوی مجدداً زمانی رخ می دهد که $v(f), w(f)$ با هم متناسب باشند.

توابع همبستگی بین ورودی - خروجی در یک سیستم LTI:



اگر x, y دو سیگنال دلخواه باشند که ورودی - خروجی

سیستم LTI را تشکیل دهند داریم:

$$y(t) = x(t) * h(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(\lambda)h(t - \lambda)d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\lambda).x(t - \lambda)d\lambda$$

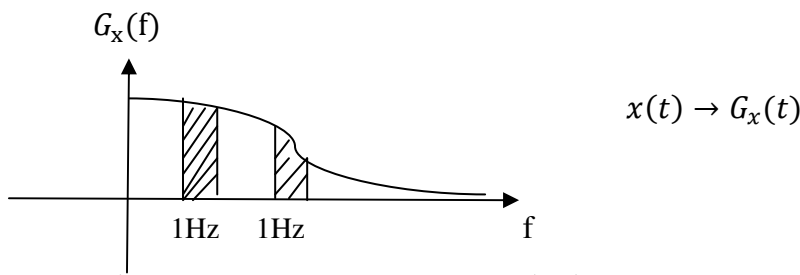
با توجه به رابطه فوق و تعریف توابع همبستگی می توان روابط زیر را بدست آورد :

$$1) R_{yx}(\tau) = h(\tau) * R_x(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\lambda).R_x(\tau - \lambda)d\lambda$$

$$2) R_y(\tau) = h^*(-\tau) * R_{yx}(\tau) = \int_{-\infty}^{+\infty} h^*(-\lambda).R_{yx}(\tau - \lambda)d\lambda$$

$$1 و 2 \Rightarrow 3) R_y(\tau) = h(\tau) * h^*(-\tau) * R_x(\tau)$$

تابع چگالی طیفی :



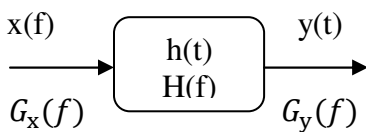
تابع چگالی طیفی یک سیگنال انرژی یا توان معرف چگونگی توزیع انرژی یا توان در طیف سیگنال است.

دو ویژگی اساسی تابع چگالی عبارت است از :

$$1- \int_{-\infty}^{+\infty} G_v(f)df = E_v \quad \text{یعنی سطح زیر منحنی } G_v(f) \text{ انرژی کل سیگنال یا توان متوسط آنرا}$$

بدست می دهد.

۲- چگالی طیف ورودی و خروجی در یک سیستم LTI با رابطه زیر به یکدیگر مربوط می شوند :



$$\text{توان گین } g = |H(f)|^2$$

$$\rightarrow G_y(f) = |H(f)|^2 \cdot G_x(f)$$

$$R_y(0) = \int_{-\infty}^{+\infty} |H(f)|^2 G_x(f)df \quad \text{ترکیب دو ویژگی مذکور، رابطه ی روبرو را به ما می دهد :}$$

تعبیر رابطه فوق چنین است که انرژی کل یا توان متوسط سیگنال برابر انتگرال کمیتی است که می توان آنرا به

عنوان چگالی انرژی یا توان (به عبارت دیگر مقدار انرژی یا توان در واحد فرکانس) در نظر گرفت. لذا به

همین دلیل به تابع $G(f)$ "چگالی طیفی" توان یا انرژی گفته می شود. همچنین از آنجا که انرژی یا توان کمیتی

حقیقی هستند پس تابع چگالی انرژی یا توان نیز باید حقیقی باشد.

طبق قضیه وینر-کنشاین^۱ توابع همبستگی و چگالی طیفی تشکیل یک زوج تبدیل فوریه می دهند :

$$G_v(f) \xrightarrow{\mathcal{F}} R_v(\tau)$$

$$\begin{cases} G_v(f) = \mathcal{F}\{R_v(\tau)\} \triangleq \int_{-\infty}^{+\infty} R_v(\tau) e^{-j2\pi f\tau} d\tau \\ R_v(\tau) = \mathcal{F}^{-1}\{G_v(f)\} \triangleq \int_{-\infty}^{+\infty} G_v(f) e^{j2\pi f\tau} df \end{cases}$$

اگر $v(t)$ یک سیگنال انرژی باشد داریم :

$$R_v(\tau) = v(\tau) * v^*(-\tau)$$

$$\rightarrow G_v(f) = v(f) \cdot v^*(f) = |v(f)|^2$$

$$\rightarrow G_v(f) = |v(f)|^2$$

اگر $v(t)$ یک سیگنال توان از نوع سیگنال های متناوب باشد می توان بسط سری فوریه آن را چنین نوشت :

$$v(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} C_n e^{j2\pi n f_0 t} \quad , \quad (e^{j2\pi n f_0 t} = e^{jn\omega_0 t})$$

$$e^{jn\omega_0 t} \xrightarrow{\mathcal{F}} 2\pi\delta(\omega - n\omega_0)$$

$$e^{j2\omega_0 t} \xrightarrow{\mathcal{F}} 2\pi\delta(\omega - 2\omega_0)$$

⋮

⋮

⋮

← تبدیل فوریه یک سیگنال متناوب، یک قطار ضربه است.

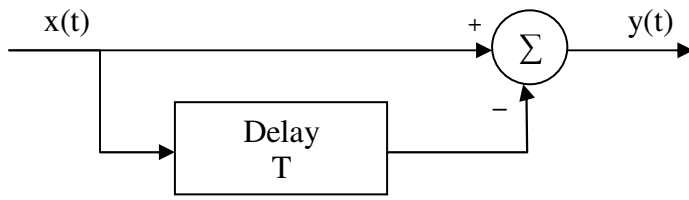
$$\rightarrow G_v(f) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 \delta(f - nf_0)$$

$$\begin{cases} G_v(f) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 \delta(f - nf_0) \\ \int_{-\infty}^{+\infty} G_v(f) df = R_v(0) = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt \end{cases} \rightarrow \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt$$

صورت دیگری از قضیه پارسوال :

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt$$

مثال: فیلتر شانه ای^۱:



$$R_y(\tau) = ?$$

$$G_y(\tau) = ?$$

$$(P_v)E_v = \bar{y}^2 = ?$$

(یکی از کاربردهای این فیلتر در سیستم های تلویزیونی است.)

$$h(t) = \delta(t) - \delta(t - T)$$

تبدیل فوریه $\rightarrow H(f) = 1 - e^{-j2\pi fT}$

$$|H(f)|^2 = H(f) \cdot H^*(f) = (1 - e^{-j2\pi fT})(1 - e^{j2\pi fT})$$

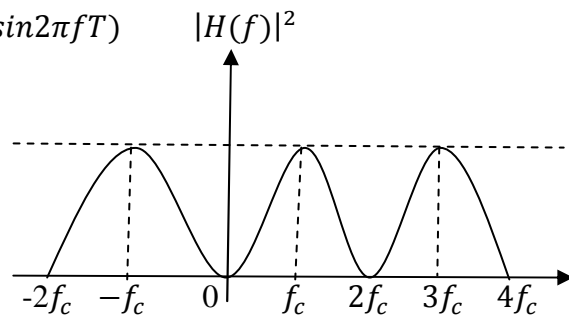
$$= 2 - e^{-j2\pi fT} - e^{j2\pi fT}$$

$$= 2 - (\cos 2\pi fT - j\sin 2\pi fT) - (\cos 2\pi fT + j\sin 2\pi fT)$$

$$= 2 - 2\cos 2\pi fT = 2 - 2(1 - 2\sin^2 2\pi fT)$$

$$= 4\sin^2 \pi fT \quad \text{و} \quad (T = \frac{2}{f_c} \text{ فرض})$$

$$\rightarrow |H(f)|^2 = 4\sin^2 \left(2\pi \frac{f}{f_c} \right)$$



$$\begin{cases} G_y(f) = |H(f)|^2 \cdot G_x(f) \\ R_y(\tau) = \mathcal{F}^{-1}\{G_y(f)\} \end{cases}$$

$$\rightarrow R_y(\tau) = \mathcal{F}^{-1}[|H(f)|^2] * R_x(\tau)$$

$$\text{و} \quad \mathcal{F}^{-1}[|H(f)|^2] = 2\delta(t) - \delta(t - T) - \delta(t + T)$$

$$\Rightarrow R_y(\tau) = R_x(\tau) * [2\delta(t) - \delta(t - T) - \delta(t + T)]$$

$$= 2R_x(\tau) - R_x(\tau - T) - R_x(\tau + T)$$

$$\rightarrow \bar{y}^2 = 2R_x(0) - R_x(-T) - R_x(T)$$

$$= 2\bar{x}^2 - 2R_x(T) \quad \text{و} \quad (\bar{x}^2 = \langle x(t) \cdot x^*(t) \rangle \text{ باشد اگر سیگنال حقیقی باشد})$$