بہ نام خرر



دانلود برترین جزوات و فیلم های دانشجویی

بامادرارتباط باشيد









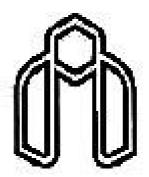




Website: www.sarayedaneshjo.com

Email: info.sarayedaneshjo@gmail.com

حانش آگر در شریا هم باشد مرحانی انر سرنرمین پاس بدان دست خواهند یافت. سرسول آکرمر رص،



دانشگاه صنعتی شاهرود

دانشکده مهندسی برق و روباتیک

مخابرات ۱

استاد مربوطه: دكتر هادي گرايلو





فهرست مطالب

صعحه	ن
١	اول: انتقال سیگنال و فیلتر کردن
١	دیاگرام یک سیستم مخابراتی
١	فرستنده
١	كانال انتقال
۲	گيرنده
٤	انرژی سیگنال
٥	اعوجاج
٥	اعوجاج خطى
٦	تعديل
٩	اعوجاج غيرخطى
١٣	اتلاف توان در انتقال
10	اتلاف توان وتكراركنندهها
١٦	عملگر متوسطگیری
1	توابع همبستگی
1 🗸	تابع همبستگی متقابل
17	تابع خودهمبستگی
١٨	دو سىگنال ناهمسته



١٨	همبستگی سیگناهای انرژی
19	توابع همبستگی بین ورودی- خروجی در یک سیستم LTI
۲.	تابع چگالی طیفی
۲۳	نصل دوم : نویز
۲۳	نويز حرارتي
۲٥	قضیه انتقال توان ماکزیمم
77	نويز سفيد
77	دمای نویز
77	برخی روابط مربوط به اعمال نویز سفید گوسی به یک سیستم LTI
79	محاسبه پهنای باند معادل نویز
٣.	انتقال سیگنال با نویز
٣١	نسبت سیگنال به نویز (SNR)
٣٢	سیستم انتقال باند پایه آنالوگ
٣٣	نويز تقويتكننده
٣٦	آشکارسازی پالس و فیلترهای تطبیقیافته
٣٩	صل سوم: مدولاسيون پيوسته خطي
٤٠	الف) مدولاسيون AM
٤٢	ب) مدولاسيون DSB يا DSB-SC
٤٣	مدولاتور



24	۱–مدولاتورهای ضربکننده	
٤٤	۲– مدولاتورهای قانون مجذور و مدولاتورهای متعادل	
٤٦	۳- مدولاتورهای سوئیچی	
٤٧	ج) مدولاسيون SSB	
٤٩	مدارات تولید سیگنال SSB	
01	تبديل فركانسي	
٥١	دمو دلاسيون	
٥٢	الف) آشكارسازي سنكرون	
٥٤	ب) آشكارسازي پوش	
٥٧	صل چهارم : مدولاسیون موج پیوسته نمایی	ۏ
٥٧	مدولاسيون نمايي	
٥٨	مدولاسيون PM	
٥٨	مدولاسيون FM	
٦٠	FM و PM باند باریک	
٦١	مدولاسيون تُن	
٦٤	بررسی فازوری مدولاسیون نمایی در حالت تکتُن	
٦٥	محاسبه پهنای باند FM	
٦٨		
V ·	اعوجاج خطی	
V•	اعوجاج خطی	



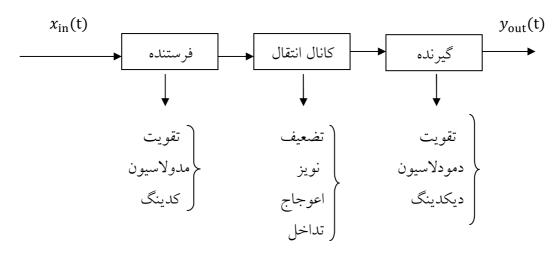
غيرمستقيم FM	توليد
رسازي فركانسي	آشكا,
ل	تداخإ
های preemphasis و deemphasis deemphasis	فيلتر ه

گردآورنده : مرتضی شامانی بهمن ماه ۸۹



قصل اول

دیاگرام یک سیستم مخابراتی:



فرستنده: فرستنده سیگنال وروردی $x_{in}(t)$ را به سیگنالی تبدیل می کند که مناسب انتقال در داخل کانال باشد. لذا اعمال پردازش سیگنال که در آنجا انجام می شود تقریباً همیشه شامل تقویت، مدولاسیون و احتمالاً رمزنگاری است.

مدولاسیون مشخصات طیفی سیگنال ورودی را متناسب با مشخصات طیفی کانـال تغییـر مـیدهـد و کـدینگ سیگنال ورودی را به گونهای تغییر میدهد که احتمال یا نرخ خطا در گیرنـده (بـدلیل و جـود نـویز، تـداخل و اعوجاج) کاهش یابد.

كانال انتقال: در كانال انتقال معمولاً توان سيگنال ورودي كاهش مي يابد كه به آن تضعيف مي گويند. لذا



2. coding



لازم است در گیرنده واحدی برای تقویت' وجود داشته باشد. کانال انتقال علاوه بر تضعیف شامل نویز، تداخل و اعوجاج نیز میباشد که بسیار جدی تر از تضعیف هستند زیرا آنها شکل سیگنال را تغییر می دهند حال آنکه تضعیف فقط اندازه سیگنال را تغییر می دهد که با یک تقویت کننده قابل جبران است.

نویز : به تغییرات تصادفی و غیر قابل پیش بینی سیگنال الکتریکی گفته می شود. نویز در اثر فرآیندهای طبیعی داخل و یا خارج سیستم تولید می شود. بطور مثال مقاومت الکتریکی نویز دارد. در عمل، نـویز همـواره وجـود دارد و نمی توان آن را بطور کامل حذف کرد.

اعوجاج: به تغییر شکل غیرخطی سیگنال ورودی در حوزه زمان گفته می شود. اگر سیگنال ورودی صفر باشــد اعوجاج هم صفر است. برای حذف یا کاهش اثرات اعوجاج از تعدیل کننده ٔ و یا کامپندینگ ٔ استفاده می شود. مهمترین تفاوت نویز و اعوجاج این است که سیستم دارای اعوجاج دارای رفتاری قابل تشخیص است، اما نویز اینگونه نیست.(نویز یعنی یک سیگنال تصادفی) سیستمی که دارای ورودی نیست اگر به آن اعوجاج دهیم خروجی نخواهیم داشت، اما در مورد نویز چه ورودی بدهیم چه ندهیم؛ در خروجی، نویز خواهیم داشت. تداخل : به تأثیر عوامل محیطی روی سیگنال اصلی گفته می شود که راه حل آن استفاده از فیلترهای مناسب است.

توجه : نویز، تداخل و اعوجاج در هر نقطه از سیستم مخابراتی ممکن است روی دهد اما مرسوم است که همه آنها را در قسمت مربوط به کانال مدل کنند و بقیه سیستم را ایدهآل فرض می کنند.

 $\mathcal{Y}_{out}(t)$ وا کیرنده: تمام کارهای لازم برای تبدیل سیگنال دریافتی $\mathcal{X}_{in}(t)$ از کانال انتقال به سیگنال پیغـام باید انجام دهد. از جمله:

■ تقویت توان (بخاطر تضعیف کانال)







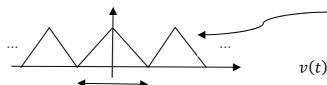
^{1.} amplification

■ دیکدینگ ٔ برای استخراج پیام از سیگنال کد شده.

$$y_{out}(t) = x_{in}(t)$$

لذا در یک سیستم مخابراتی ایده آل باید:

یاد آوری سری فوریه:



با فرض داشتن یک سیگنال متناوب v(t)

$$v(t) = \sum_{n=-\infty}^{n=+\infty} c_n e^{j2\pi n f_0 t}$$
 $f_0 = \frac{1}{T_0}$

$$\longrightarrow V(t) \cong \sum_{n=-M}^{M} c_n e^{j2\pi f_0 t}$$

$$x(t)$$
 $h(t)$ $y(t)$

در یک سیستم LTI (خطی تغییرناپذیر با زمان) داریم :

. که h(t) پاسخ ضربه y(t) = x(t) * h(t) = h(t) * x(t)

$$\mathcal{F}{h(t)} = H(f) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t)e^{-j2\pi ft}dt$$

تابع انتقال (h(t برابر است با :

: تقارن هرمیتی دارد، یعنی H(f) تقارن هرمیتی دارد، یعنی

$$H(-f)=H*(f)\equiv egin{cases} |H(f)| & \text{ ...} \ |H(f)| & \text{ ...} \ |H(f)| \ |H(f)| & \text{ ...} \ |H(f)| \end{cases}$$
 تابع فرد

نکته : شرط لازم برای وجود تبدیل فوریه، LTI بودن است.

در یک سیستم LTI اگر ورودی x(t) و خروجی y(t) باشد، داریم :

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

$$\begin{cases} A_{y} = A_{x} |H(f)|_{f=f_{0}} \\ \varphi_{y} = \varphi_{x} + \angle H(f_{0}) \end{cases}$$

1. demodulation

2. decoding

3. impulse response



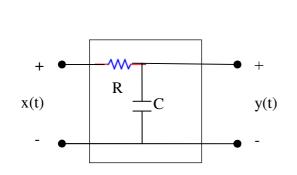
f منظور از پاسخ فرکانسی کی سیستم LTI، رسم همزمان دو منحنی H(f) و H(f) برحسب فرکانس منظور از پاسخ فرکانسی کا سیستم الکا برحسب فرکانس الکتاب فرکانس الکتاب فرکانس کا برحسب فرکانس الکتاب فرکانس کا برحسب کا ب است.

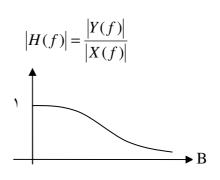
انرژي سيگنال:

برای سیگنال خروجی سیستم LTI می توان نوشت:

$$E_{y} = \int_{0}^{+\infty} |y(t)|^{2} dt = \int_{0}^{+\infty} |y(f)|^{2} df = \int_{0}^{+\infty} |X(f)|^{2} \cdot |H(f)|^{2} df$$

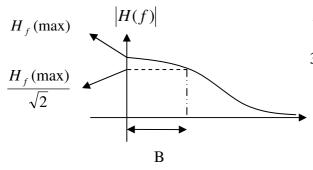
مثال ۱ : یاسخ فرکانسی مدار RC یایین گذر :





$$H(f) = \frac{Y(f)}{X(f)} = \frac{\frac{1}{cj\omega}}{\frac{1}{cj\omega} + R} = \frac{1}{1 + j2\pi fRc} = \frac{1}{1 + j\frac{f}{B}}$$

$$B = \frac{1}{2\pi Rc}$$
 (سیستم است -3dB) ه پهنای باند B



برای یک سیستم پایین گذر، پهنای باند 3dB-، برابر

فرکانسی است که پاسخ دامنه یا گین به اندازه 3dB

افت کند و این معادل آن است که اندازه دامنه از

به $\frac{H(max)}{\sqrt{2}}$ برسد. H(max)

$$20 \log \frac{H(max)}{\sqrt{2}} = 20 \log H(max) - 20 \log \sqrt{2} = 20 \log H(max) - 3dB$$

1. frequency response



مثال ۲: برخی سیستم ها و تابع انتقال آنها:

$$y(t)=\pm kx(t)$$
 \rightarrow $H(f)=\pm k$ سیستم ضرب اسکالر

$$y(t) = \frac{dx(t)}{dt} \rightarrow H(f) = j2\pi f$$
 سیستم مشتق گیر

$$y(t) = \int_{-\infty}^{t} x(\lambda) d(\lambda) \rightarrow H(f) = \frac{1}{j2\pi f}$$
 سیستم انتگرالگیر

$$y(t)=x(t-t_d)$$
 $ightarrow$ $H(f)=e^{-j2\pi ft_d}$ سیستم تأخیر زمانی

اعوجاج:

سیستم بدون اعوجاج، سیستمی است که شکل سیگنال ورودی را تغییر ندهد یعنی خروجی عیناً ماننـد ورودی باشد مگر اینکه در عددی ضرب شده باشد و یا اینکه نسبت به مبدأ زمانی جابجا شده باشد.

بعبارت دیگر تنها تغییراتی مجاز به اعمال است که شامل فقط تغییر مقیاس و تأخیر زمانی باشد. بنابراین در

$$y(t) = kx(t - t_d)$$
 : يک سيستم بدون اعوجاج داريم

(است.) عدد ثابت و $t_{
m d}$ هم مقدار تأخیر ثابت است.)

سيستم بدون اعوجاج است اگر:

$$H(f) = ke^{-j2\pi f t_d} \iff \begin{cases} |H(f)| = |k| \\ \not\preceq H(f) = -2\pi f t_d \pm m 180^o \end{cases} *$$

توجه : اگر سیستمی در بازه فرکانسی مورد علاقه ما نیز شرایط * را داشته باشد، می توان آنرا بدون اعوجاج نامید.

انواع اعوجاج:

اعوجاج خطی : ۱ – اعوجاج دامنه، یعنی $|H(f)| \neq k$ (گاهی اعوجاج فرکانسی نیز نامیده می شود.)

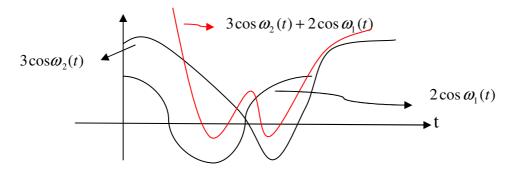
۲- اعوجاج تأخير، يعنى $^{\circ} 4H(f) \neq -2\pi f t_d \pm m$ ناميده مى شود.) + اعوجاج فاز نيز ناميده مى شود.)



مفهوم شیفت زمانی ثابت و شیفت فاز ثابت:

مفهوم شیفت (تأخیر) زمانی ثابت با شیفت فاز ثابت بسیار متفاوت است که در مثال زیر توضیح داده شده

$$if \quad x(t) = 2\cos(\omega_1 t) + 3\cos(\omega_2 t)$$



مفهوم شیفت زمانی ثابت $x(t-t_0)=2\cos(\omega_1(t-t_0))+3\cos(\omega_2(t-t_0))$

شیفت فاز ثابت
$$x'(t) = 2\cos(\omega_1 t - \varphi) + 3\cos(\omega_2 t - \varphi) = 2\cos(\omega_1 (t - \frac{\varphi}{\omega_1})) + 3\cos(\omega_2 (t - \frac{\varphi}{\omega_2}))$$

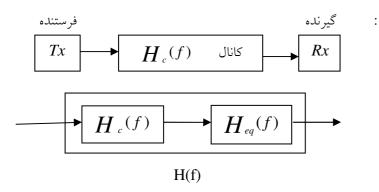
 $t_1 = \frac{\varphi}{\omega}$ و نابت و شیفت فاز ثابت؛ تنها t_2 برابر نیست در نتیجه از دو مفهوم شیفت زمانی ثابت و شیفت فاز ثابت؛ تنها t_2

شيفت فاز ثابت باعث اعوجاج مي شود.

تعديل!

یک راه حل مناسب برای کاهش اعوجاج، استفاده از تعدیل کننده ها است.

توضیح آنکه؛ از نظر تئوری می توان اعوجاج خطی $H_c(f)$ را به کمک یک سیستم تعدیل کننده $H_{eq}(f)$ که



بطور سری با کنال قرار می گیرد اصلاح کرد:

باید $H_{eq}(f)$ را بگونه ای طراحی کنیم

که H(f) در نهایت بدون اعوجاج شود.

1. equalization

2.equalizer

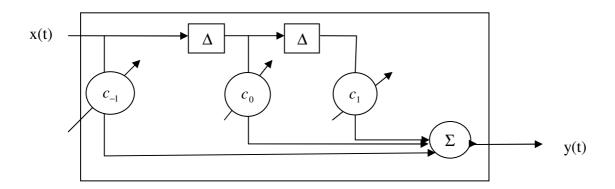


$$(H(f) = ke^{-j\omega t_d})$$
 : يعنى اعوجاج يعنى (اسيستم بدون اعوجاج

$$H(f) = H_c(f).H_{eq}(f) = ke^{-j\omega t_d}$$

همانطور که گفته شد در تئوری فقط می توان چنین سیستم تعدیل کننده و دقیقی طراحی کرد. در عمل باید تابع انتقال (transversal فیلترهای FIR (فیلترهای $H_{eq}(f)$) یا تعدیل کننده خط تأخیر می باشد.

مثلاً برای فیلتر دارای سه ضریب (آنالوگ) داریم:



تا دهنده ی تأخیر و c ضریب است. همچنین ضرایب تا c_{-1} تا c_{-1} تا c_{-1} تا کشان دهنده ی تأخیر و c ضریب است.) فلش روی آنها قرار داده شده است.)

$$y(t) = c_{-1}x(t) + c_{0}x(t-\Delta) + c_{1}x(t-2\Delta)$$

$$\mapsto H_{eq}(f) = c_{-1} + c_{0}e^{-j\omega\Delta} + c_{1}e^{-j\omega2\Delta} = e^{-j\omega\Delta}(c_{-1}e^{j\omega\Delta} + c_{0} + c_{1}e^{-j\omega\Delta})$$

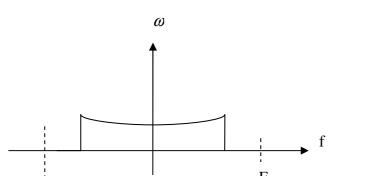
$$= e^{-j\omega\Delta}(\sum_{m=-1}^{1} c_{m}e^{-j\omega m\Delta})$$



^{1.} lupped-delay-line equalizer

ملاحظه کنید که عبارت * همان سری فوریه است بنابراین روال طراحی فیلتر transversal اینگونه است که ابتدا تعیین میکنید برای چه پهنای باندی میخواهید تعدیل کننده کار کند. فرض کنید میخواهیم برای فرکانسهای |f| < w کانال را تعدیل کنیم. مقدار Δ در عبارت * با توجه به سری فوریه باید از جنس عکس فرکانس باشد بنابراین باید $\frac{1}{4} \geq \frac{1}{4}$ باشد. (بعبارت دیگر پریود تابع تقریب باید از پریود تابع اصلی بزرگتر باشد. در اینجا پریود از جنس زمان نیست بلکه از جنس فرکانس است زیرا می خواهیم در حوزه فرکانس تقریب بزنیم.) در مرحله بعد تعیین می کنیم که چند ضریب سری فوریه برای تقریب تابع انتقال کانال در محدوده فركانسي مذكور كافي است. (هرقدر دقت بيشتري بخواهيم، تعداد بيشتري ضريب بايد محاسبه شود.) اين ضرایب محاسبه شده، همان ضرایب فیلتر transversal هستند.

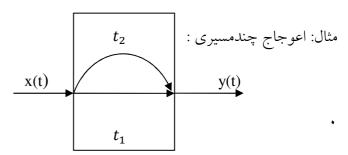
$$\rightarrow \cong \sum_{m=-M}^{M} C_m e^{-j2\pi f \frac{m}{F}} = \sum_{m=M}^{m} C_m e^{-j\omega m\Delta} \quad \text{9} \quad (\frac{1}{\Delta} = F \quad \text{9} \quad \omega = 2\pi f)$$



دوره تناوب باید بزرگتر - مساوی طیف $F \ge \omega$: فركانسى باشد يعنى

 $y(t) = k_1 x(t - t_1) + k_2 x(t - t_2)$

دوره تناوب



اعوجاج از نوع خطی است چون براحتی می توان از طرفین تبدیل فوریه گرفت.

$$\mapsto \frac{Y(f)}{X(f)} = H_c(f) = k_1 e^{-j\omega t_1} + k_2 e^{-j\omega t_2} \qquad t_2 \succ t_1 \qquad , k_2 \prec k_1$$



$$=k_1 e^{-j\omega t_1} (1+k e^{-j\omega t_0}) \qquad \qquad (k=\frac{k_2}{k_1} \quad \text{if } t_0=t_2-t_1)$$

$$H_{eq}(f) = \frac{ke^{-j\omega t_d}}{H_c(f)} = \frac{ke^{-j\omega t_d}}{k_1e^{-j\omega t_1}(1+ke^{-j\omega t_0})}$$

(فرض: $t_d = t_1$ و $k = k_1$ فرض: $t_d = t_1$

$$H_{\mathrm{eq}}(f) = \frac{1}{1 + \mathrm{ke}^{-\mathrm{j}\omega t_0}} \to \left(\frac{1}{1 + \mathrm{x}} = 1 - \mathrm{x} + \mathrm{x}^2 - \mathrm{x}^3 + \cdots \right)$$

$$\rightarrow H_{ea}(f) = 1 - ke^{-j\omega t_0} + k^2 e^{-j2\omega t_0} - \cdots$$

$$\cong e^{-j\omega t_0} (e^{+j\omega t_0} - k + k^2 e^{-j\omega t_0}) = e^{-j\omega t_0} \sum_{m=-1}^{1} c_m e^{-j\omega m\Delta} \mathfrak{z} (c_{-1} = 1, c_0 = -k, c_1 = k^2, \Delta = t_0)$$



اعوحاج غير خطي:

چنین سیستمی تابع انتقال اندارد،

بلکه برای آن می توان مشخصه انتقال ^۲ بصورت y(t) = T[x(t)] در نظر گرفت. علیرغم اینکه تابع انتقال نداریم اما می توان طیف خروجی را محاسبه کرد. برای این کار ابتدا تقریب چند جمله ای y(t) را بر حسب x(t) مى نويسىم.

يسط چند جمله ای
$$y(t) = a_1 x(t) + a_2 x^2(t) + a_3 x^3(t) + \dots$$
 **

$$\rightarrow Y(f) = a_1X(f) + a_2X(f) * X(f) + a_3X(f) * X(f) * X(f) + \dots$$

از رابطه فوق می توان نتیجه گرفت که اگر ورودی باند محدود ٔ نیز باشد، برخلاف سیستمهای خطی، خروجی باند محدود نخواهد بود.

حال در سیستم غیرخطی فوق چند مورد را در نظر می گیریم:

2. Transfer characteristic



^{1.} Transfer function

^{3.} Band Limited

$$x(t) = \cos \omega_0(t)$$

الف). ورودی یک موج تک تن (سینوسی) باشد:

* \rightarrow $y(t) = a_1 \cos \omega_0 t + a_2 \cos^2 \omega_0 t + a_3 \cos^3 \omega_0 t + \dots$

$$\left(\cos^2\omega_0 t = \frac{1+\cos2\omega_0 t}{2}, \quad \cos^3\omega_0 t = (\frac{1+\cos2\omega_0 t}{2})\cos\omega_0 t, \quad \dots \quad \text{on } t = (\frac{1+\cos2\omega_0 t}{2})\cos\omega_0 t$$

$$\rightarrow y(t) = a_1 \cos \omega_0 t + a_2 (\frac{1 + \cos 2\omega_0 t}{2}) + a_3 (\frac{1 + \cos 2\omega_0 t}{2}) \cos \omega_0 t + \dots$$

$$\implies y(t) = (\frac{a_2}{2} + \frac{3a_4}{8} + ...) + (a_1 + \frac{3a_3}{4} + ...)\cos\omega_0 t + (\frac{a_2}{2} + \frac{a_4}{4} + ...)\cos 2\omega_0 t + (...)\cos 3\omega_0 t + ...$$

ادامه :
$$\longrightarrow y(t) = A_0 + A_1 \cos \omega_0 t + A_2 \cos 2\omega_0 t + A_3 \cos 3\omega_0 t + \dots$$

و داريم
$$A_0 = (\frac{a_2}{2} + \frac{3a_4}{8} + \dots)$$
 و $A_1 = (a_1 + \frac{3a_3}{4} + \dots)$ و $A_2 = (\frac{a_2}{2} + \frac{a_4}{4} + \dots)$ و ...

از این حالت برای تعیین میزان اعوجاج حاصل از هارمونیکهای فرکانس اصلی ω_0 استفاده می شود.

اعو جاج ناشی از هارمونیکها برابر است با:

$$HD_2(Harmonic Distortion) = \left| \frac{A_2}{A_1} \right| \times 100, \quad HD_3 = \left| \frac{A_3}{A_1} \right| \times 100, \quad \dots$$

اعو جاج هارمونیکی کل THD' برابر است با:

$$THD = \sqrt{\frac{\sum_{n=2}^{\infty} |A_n|^2}{|A_1|^2}} \times 100$$

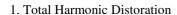
صورت کلیتر عبارت THD به اینصورت است که اگر بسط سری فوریه خروجی را نوشته و ضرائب آن را

$$THD = \sqrt{\frac{\sum_{n=2}^{\infty} a_n^2 + b_n^2}{a^2 + b^2}} \times 100$$

: بنامیم، آنگاه $a_{
m n}$, $b_{
m n}$

 $x(t) = \cos \omega_1 t + \cos \omega_2 t$

ب). ورودی مجموع دو سینوسی باشد:





دو سینوسی با فرکانسهای مختلف f_1, f_2 را با هم جمع و بعنوان ورودی به سیستم غیرخطی می دهیم. در این حالت واضح است که در خروجی فرکانسهای $mf_1 \pm nf_2$ علاوه بر فرکانسهای اصلی f_1, f_2 وجود خواهد داشت.

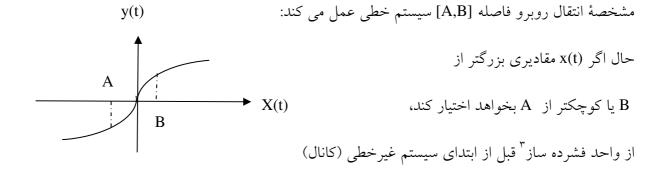
به این نوع اعوجاج، مدولاسیون تداخلی اگفته می شود.

$$x(t)=x_1(t)+x_2(t)$$
 : باشد : جا). ورودی مجموع دو سیگنال دلخواه باشد

حال اگر ورودی بصورت $x_1(t) + x_2(t) + x_1(t) + x_2(t)$ باشد که $x_1(t) + x_2(t) + x_2(t)$ ممکن است طیفهای جدا از هم داشته باشند، با تعمیم حالت قبل می توان دید که در طیف خروجی عبارتهایی بصورت زیر وجود خواهند داشت، که ممکن است با طیف هر کدام از سیگنالهای ورودی $x_1(t) + x_2(t) + x_2(t) + x_2(t)$ همیوشانی داشته باشد.

$$(\underbrace{X_1 * X_1 * X_1 * \dots}_{n \supset \psi}) * (\underbrace{X_2 * X_2 * X_2 * \dots}_{m \supset \psi})$$

ایدهٔ مقابله با اعوجاج غیرخطی این است که نگذاریم ورودی وارد ناحیه غیرخطی سیستم شود. بطور مثال در



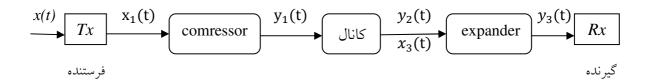




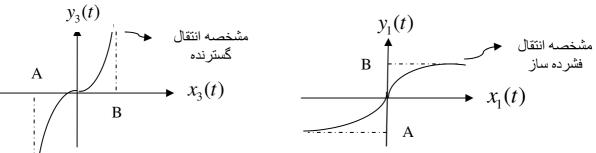
^{1.} intermodulation

^{3.} compressor

و واحد گسترنده ابعد از سیستم غیرخطی (یا کانال) استفاده میکنیم. یک فشرده ساز مشخصه عملکردی مانند شکل فوق دارد، در شکل فوق ملاحظه می کنید که محدودهٔ تغییرات x (ورودی فشرده ساز) بسیار زیاد است اما محدوده تغییرات y (خروجی فشرده ساز) بسیار محدود است. لذا سیگنال y را می توان به کانال غیرخطی داد تا در محدودهٔ خطی کانال قرار بگیرد حال آنکه اگر x را مستقیماً به کانال بدهیم وارد ناحیه غیرخطی کانـال شده و اعوجاجهای بررسی شده بوجود خواهند آمد. در انتهای کانال باید مجدداً از گسترنده برای برگرداندن سيگنال به حالت اوليه خود استفاده كنيم. لذا گسترنده مشخصه عملكردي دقيقاً ماننـد واحـد فشـرده سـاز دارد ولی با این تفاوت که جای محور ورودی و خروجی عوض شود.(مشخصه انتقال آن ها نسبت بـه خـط y=x قرینهی هم اند پس خروجی دوباره x می شود و اعوجاج نداریم.) در زیر، بلوک دیاگرام این روش رسم شده است:



 $(x_3(t))$ ورودی گسترنده است و برای راحتی آنرا $(x_3(t))$ می نامیم.)



به استفاده همزمان ازفشرده ساز و گسترنده مطابق با روال گفته شده ، کامیندینگ (برگرفته شده از دو کلمه compression و expanding) گفته می شو د.





اتلاف توان در انتقال^ا:

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

$$\left(\frac{S}{N}\right)\uparrow$$
 $x(t)$ \longrightarrow $\left(\frac{S'}{N}\right)\downarrow$

(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

$$p_{\text{in}}$$
 g_1 g_2 $p_{\text{out}} = g_1 \cdot g_2$

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 :

$$g_{dB} riangleq 10 \log_{10} g \; \Rightarrow \; g = 10^{rac{g_{dB}}{10}}$$
 $if \;\; g_{dB} = 20 dB \;\; \Rightarrow \;\; g = 100$ به عنوان مثال

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

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

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

$$g = g_1. g_2 \rightarrow g_{dB} = g_{1dB} + g_{2dB}$$



- 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 $p_{dBm} = 10 \log \frac{p(mw)}{1(mw)}$: g_{dB} g_{dB} g_{dB} $g_{out}(w) = ?$ $g_{in}(mw)$ $g_{out}(mw) = ?$ $g_{in}(dBw)$ \Rightarrow $g_{out}(dBw) = g_{dB} + g_{in}(dBw)$ g_{dB} g_{dB} g_{dB} g_{dB} g_{dB} g_{dB} $g_{out}(dBw)$ g_{dB} g_{dB}

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

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

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

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

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

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

$$\forall g = \frac{p_{out}}{p_{in}} = \frac{p_y}{p_x} = |H(f)|^2$$

$$g = |H(f)|^2 = k^2 \quad *:$$

اگر امپدانسهای 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 دهـ د تعریـف و اسـتفاده $g_{dB} = 10\log |H(f)|^2 = 20\log |H(f)|$

اتلاف توان و تكراركننده 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 :

$$L \stackrel{p_{in}}{\longrightarrow} L$$

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

در سیستم های دارای تضعیف همواره L>1 است.

$$p_{\text{in}}(dB_{\text{m}}^{\text{w}})$$
 L_{dB}
 $p_{\text{out}}(dB_{\text{m}}^{\text{w}})$
 $p_{\text{out}}(dBw) = p_{\text{in}}(dBw) - L_{dB}$
 $p_{out}(dBm) = p_{in}(dBm) - L_{dB}$

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

if
$$p_{out} = 10^{\frac{-\alpha\ell}{10}}.p_{in}$$
 L=?

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

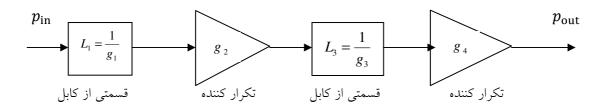
$$L=10^{rac{lpha l}{10}}
ightarrow L_{dB}=lpha l$$
 : عل

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 این گویند.





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



< z(t) > عملگر متوسط گیری:

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

$$< z(t) > \triangleq \lim_{T \to \infty} \frac{1}{T} \int_{\frac{-T}{2}}^{\frac{T}{2}} z(t) dt.$$

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

$$< z(t) > \triangleq \lim_{T \to \infty} \int_{\frac{-T}{2}}^{\frac{T}{2}} z(t) dt$$

ضرب اسكالريا ضرب داخلى:

ضرب اسكالر
$$extttleq v(t).w^*(t)$$

: برای دو سیگنال v(t) و w(t) داریم

ویژگی های عملگر متوسط گیری:

1.
$$p_v = <|v(t)|^2 >$$

2.
$$E_v = <|v(t)|^2 >$$

$$3. < z^*(t) > = < z(t) >^*$$

$$4. < z(t - t_d) > = < z(t) > \quad \forall t_d$$

$$5. < a_1 z_1(t) + a_2 z_2(t) >= a_1 < z_1(t) > +a_2 < z_2(t) >$$

٦- ضرب اسكالر معرف ميزان شباهت دو سيگنال است.

$$|< v(t).w^*(t)>|^2 \le p_{
m v}.$$
 المساوي شوارتز : سیگنال های توان -۷

$$|\langle v(t).w^*(t)\rangle|^2 \leq E_{\rm v}.E_{\rm w}$$
 : سیگنال های انرژی

حالت تساوی زمانی رخ می دهد که :
$$v(t) = a.w(t)$$
 : 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 همبستگي:

۲- تابع خود همبستگی

۱- تابع همبستگی متقابل

همبستگی سیگنال های توان:

تابع همبستگی متقابل:

برای دو سیگنال توان v(t),w(t) داریم :

$$R_{vw}(\tau) \stackrel{\Delta}{=} < v(t).w*(t-\tau) >$$

= $< v(t+\tau).w*(t) >$

خواص تابع همبستگی متقابل:

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

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

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

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

تابع خودهمبستگي:

$$R_{v}(\tau) \stackrel{\Delta}{=} R_{vv}(\tau) = \langle v(t).v^{*}(t-\tau) \rangle = \langle v(t+\tau).v^{*}(t) \rangle$$

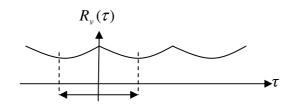
خواص تابع خودهمبستگى:

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

2- متناوب همان دوره تناوب قبلی است.) متناوب
$$V(t) \rightarrow R_{\nu}(\tau)$$

$$3-|R_v(\tau)| \le R_v(0)$$
 سے کا آن $v(t)$ است نه شیفت یافته آن کود $v(t)$ حود





مقدار ماکزیمم در مبدأ

4-
$$R_{v}(0) = p_{v}$$

5-
$$R_{v}(-\tau) = R_{v}^{*}(\tau)$$

$$6$$
- اگر $v(t)$ حقیقی و زوج است. اگر $R_v(au)$

دو سىگنال ناهمىسته^۱:

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

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

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

اگر v(t),w(t) دوسیگنال دلخواه باشند.

$$\Rightarrow R_{z}(\tau) = R_{v}(\tau) + R_{w}(\tau) \pm \left[R_{wv}(\tau) + R_{vw}(\tau) \right]$$

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

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

همیستگی سیگنال های انرژی:

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

$$E_{v} \triangleq \int_{-\infty}^{\infty} v(t).v^{*}(t) dt \geq 0$$
 : می کنیم

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

$$R_{vw}(\tau) \stackrel{\Delta}{=} < v(t).w^*(t-\tau) > \quad \text{(i.i.)}$$
 دو سیگنال انرژی اند.) $v(t),w(t)$

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

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

1.uncorrelated



توجه کنید که تمام روابطی که تاکنون برای سیگنال های توان بدست آوردیم، در مورد سیگنال های انرژی نیـز صادق است. تنها کافی اسـت کـه در آنجـا بجـای تـوان $p_{_{V}}$ از انـرژی $E_{_{V}}$ و بجـای متوسـط گیـری z(t) انتگرالگیر z(t) استفاده کنیم. بعنوان مثال داریم :

$$\left|R_{vw}(\tau)\right|^2 \leq p_v.p_w$$
 برای سیگنال توان

$$\left|R_{vw}(\tau)\right|^{2} \leq E_{v}.E_{w}$$
 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 w(t)وw(t) داریم :

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

$$2 - R_{\nu}(0) = E_{\nu} = \int_{-\infty}^{+\infty} |v(f)|^2 df$$

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

با ترکیب روابط auوauو (au=0) داریم :

$$\begin{split} & \left| R_{vw}(0) \right|^2 \le E_v.E_w = R_v(0).R_w(0) \\ & \to \left| \int_{-\infty}^{+\infty} v(f).w^*(f) \right|^2 \le \int_{-\infty}^{+\infty} \left| v(f) \right|^2 df. \int_{-\infty}^{+\infty} \left| w(f) \right|^2 df \end{split}$$

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

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

توابع همبستگی بین ورودی- خروجی در یک سیستم LTI:

LTI
$$\begin{array}{c}
x(t) \\
\hline
R_x(\tau)
\end{array}
\begin{array}{c}
h(t) \\
H(f)
\end{array}
\begin{array}{c}
y(t) \\
R_y(\tau)
\end{array}$$

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



سیستم LTI را تشکیل دهند داریم:

تابع چگالي طيفي:

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

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

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

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

$$1 \cdot 2 \implies 3)R_{y}(\tau) = h(\tau) * h^{*}(-\tau) * R_{x}(\tau)$$

$G_{x}(f)$ $x(t) \rightarrow G_x(t)$ 1Hz 1Hz

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:

$$1-\int_{-\infty}^{+\infty}G_v(f)df=E_v$$
 انرژی کل سیگنال یا توان متوسط آنرا انرژی کل سیگنال یا توان میدهد.

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

$$x(f)$$
 $y(t)$ $g = |H(f)|^2$ $g = |H(f)|^2$ $G_x(f)$ $G_y(f)$ $g = |H(f)|^2$ $G_y(f)$ $G_y($

تعبیر رابطه فوق چنین است که انرژی کل یا توان متوسط سیگنال برابر انتگرال کمیتی است که می توان آنـرا بـه 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 ا توابع همبستگی و چگالی طیفی تشکیل یک زوج تبدیل فوریه می دهند:

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

اگر v(t) یک سیگنال انرژی باشد داریم:

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

 $\to G_v(f) = v(f).v^*(f) = |v(f)|^2$
 $\to G_v(f) = |v(f)|^2$

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

$$\begin{split} v(t) &= \sum_{n=-\infty}^{+\infty} C_n e^{j2\pi f_0 t} \quad , \quad (e^{j2\pi n f_0 t} = e^{jn\omega_0 t}) \\ e^{j\omega_0 t} &\stackrel{\mathcal{F}}{\to} 2\pi \delta(\omega - \omega_0) \\ e^{j2\omega_0 t} &\stackrel{\mathcal{F}}{\to} 2\pi \delta(\omega - 2\omega_0) \end{split}$$

.

تبدیل فوریه یک سیگنال متناوب، یک قطار ضربه است.

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

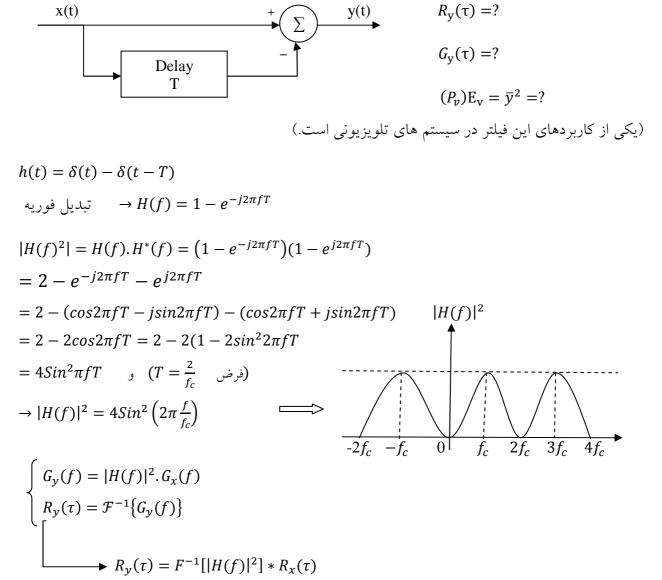
$$\begin{cases} G_v(f) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 \delta(f - nf_0) \\ \int_{-\infty}^{+\infty} G_v(f) df = R_v(0) = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt & \longrightarrow \sum_{-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 = \int_{-\infty}^{+\infty} v(t) \cdot v^*(t) dt \end{cases}$$

صورت دیگری از قضیه پارسوال:

$$\sum\nolimits_{n=-\infty}^{+\infty} |c_n|^2 = \int\nolimits_{-\infty}^{+\infty} v(t). \, v^*(t) \, dt$$



مثال: فيلتر شانه اي ':



$$\begin{array}{l} \square \longrightarrow R_y(\tau) = R_x(\tau) * [2\delta(t) - \delta(t-T) - \delta(t+T)] \\ \\ = 2R_x(\tau) - R_x(\tau-T) - R_x(\tau+T) \\ \\ \to \overline{y^2} = 2R_x(0) - R_x(-T) - R_x(T) \\ \\ = 2\overline{x^2} - 2R_x(T) \quad \text{o} \quad (\overline{x^2} = < x(t).x^*(t) > 1) \end{array}$$

 $_{3}F^{-1}[|H(f)|^{2}] = 2\delta(t) - \delta(t-T) - \delta(t+T)$

1. Comb filter



قصل لوم

نوپز

به سیگنالهای الکتریکی ناخواسته نویز گفته میشود.

منابع تولید نویز: ۱ - انسان و محصولات ساخت بشر ۲ - عوامل طبیعی

برخی منابع نویز را می توان با تمهیدات خاصی از بین برد یا ضعیف کرد، اما برخی دیگر را نمی توان؛ زیرا بطور ذاتی در یدیده ها وجود دارند مانند نویز حرارتی که ناشی از حرکت الکترون هاست.

نویز حرارتی : ناشی از حرکت تصادفی ذرات باردار است. به نویز حرارتی نویز جانسون انیز گفته می شود.

فابت بولتزمن kT , $(k=^{r})$ مطلق مطلق (ثابت بولتزمن)

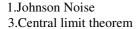
هرچه انرژی حرکتی ذره بیشتر شود، نویز بیشتری نیز تولید می شود؛ بنابراین انتظار داریم که در عبارت مربوط به نویز حرارتی، جمله kT نیز وجود داشته باشد.

این نویز چون شامل ترکیب بی شمار حرکت تصادفی الکترونهاست؛ طبق قضیه "حد مرکزی" " توزیع گوسی این نویز چون شامل ترکیب بی شمار حرکت تصادفی $E[v^2] = \overline{v^2} = \delta_v^2 = \frac{2(\pi kT)^2}{3h} R$ (v^2) : با متوسط صفر و واریانس:

m K= ثابت بولتزمن = 1.37×10^{-23} و $h=1.37 \times 10^{-34}$ J.sec

دما برحسب درجه كلوين =T

$$($$
یادآوری $= E(x) = \begin{cases} \sum x f_x(x) \\ \int x f_x(x) dx \end{cases}$: امید ریاضی $= E(x) = \frac{\sum x f_x(x)}{\sum x f_x(x)}$



2.Boltzman constant



$$G_v(f) = \frac{2Rh|f|}{exp\left(\frac{h|f|}{LT}\right)-1}$$
 (v^2/HZ) : ترارتی مذکور چنین است : چگالی طیفی نویز حرارتی مذکور چنین است

که در فرکانسهای پایین، $|f| \ll rac{\mathrm{kT}}{\mathrm{h}}$ ، با استفاده از بسط تیلور می تواند چنین تقریب زده شود :

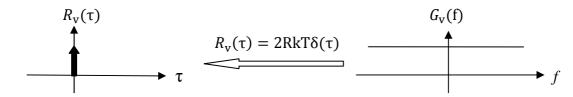
$$\implies G_v(f) \simeq 2RkT(1 - \frac{h|f|}{2kT})$$

(
$$e^{x}\simeq 1+x+\frac{x^{2}}{2}$$
 و $|x|\ll 1$ یادآوری بسط تیلور:

اما حد فوق برای تقریب (یعنی $rac{kT}{h}$) عدد بسیار بزرگی است، بطوری که برای $rac{kT}{h}$ که می توان $G_v(f)$ را $0.1k^{\frac{T}{h}} \simeq 10^{12} Hz$ تقریباً ثابت فرض کرد داریم:

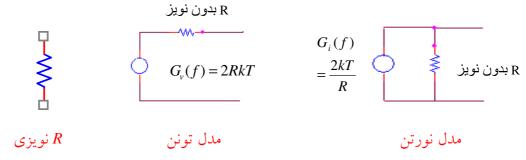
که این فرکانس در حوزه نور مادون قرمز است و بسیار فراتر از حوزه امواج رادیویی مورد استفاده است. لذا براحتی و با دقت خوبی می توان نوشت:

$$G_v(f)=2RkT$$
 $v^2/_{HZ}$ \square : ونویز حرارتی از نویز حرارتی از نویز حرارتی ولتاژ تصادفی ناشی از نویز حرارتی



بنابراین هر مقاومت فلزی را می توان بصورت زیر با یک مدل تونن یا نورتن مدل کرد. (زیرا مقاومت در

حقیقت یک تولیدکننده ولتاژیا جریان است.)



توجه کنید که داخل دایرههای مربوط به نمادهای $G_v(f)$ و $G_v(f)$ فلش قرار داده نشده است تا طبیعت تصادفی بودن ولتاژیا جریان مشخص شود.

$$G_v(f) = \mathcal{F}\{R_v(\tau)\} = \mathcal{F}\{\langle v(t).v(t-\tau) \rangle\}$$

= $\mathcal{F}\{\langle Ri(t).Ri(t-\tau) \rangle\}$



$$=R^2\mathcal{F}\underbrace{\{< i(t).i(t-\tau)>\}}_{R_i(\tau)}=R^2G_i(f)$$

$$ightarrow \; G_v(f) = R^2 G_i(f)$$
 ابطه بین $G_v(f) = G_i(f)$ در مدل تونن و نورتن :

قضيه انتقال توان ماكزيمم:

کل توان موجود (یعنی ماکزیمم توانی که یک منبع با مقاومت ثابت غیر صفر می تواند به مقاومت بار تحویل دهد) زمانی به بار منتقل می شود که مقاومت بار با مقاومت منبع تطبیق یافته باشد. یعنی:

$$Z_S = R_S + jX_S$$
 $Z_L = Z_S^* = R_S - jX_S$

در این صورت توان موجود ($P_{
m a}$) برابر می شود با :

$$P_{a} = \frac{<\left[\frac{v_{S}(t)}{2}\right]^{2}>}{R_{S}} = \frac{< v_{S}^{2}(t)>}{4R_{S}}$$

R بدون نویز

حال قضیه فوق را می توان برای یک مقاومت فلزی که مدل تونن آنرا دیدیم، بکار برد و مفهوم "چگالی طیفی موجود" را بجای "توان موجود" بکار برد:

بدون نویز
$$R$$
 بدون نویز R $G_a(f)=\frac{G_v(f)}{4R}=\frac{2RkT}{4R}=\frac{1}{2}kT$ $\binom{w}{Hz}$ \Longrightarrow موجود R

همانطور که ملاحظه میکنید چگالی طیفی موجود یک مقاومت R فقط به دما بستگی دارد، بعبارت دیگر یک مقاومت حرارتی مستقل از مقدار مقاومت آن، همیشه چگالی طیفی $\frac{KT}{2}$ را به یک بار تطبیق یافته منتقل میکند. کارکردن با $G_{\rm v}({\bf f})$ بجای $G_{\rm v}({\bf f})$ محاسبات را سریعتر و ساده تر میکند.



نویز سفید ' : نویزی است که تابع چگالی طیفی آن مستقل از فرکانس است.

نویز حرارتی که تاکنون بررسی کردیم یک عضو از خانواده نویز سفید است.

چگالی طیفی نویزهای سفید را در حالت کلی به صورت $G(f) = \frac{1}{2}\eta$ مینویسیم.

 $\frac{1}{2}$ بخاطر لحاظ کردن فرکانسهای مثبت است. در حقیقت رابطه فوق می گوید که نصف چگالی طیفی

برای فرکانس های مثبت و نصف دیگر برای فرکانس های منفی است.)

با توجه به رابطه بالا داريم:

$$G_v(f) = 2RkT = \frac{1}{2}\eta \implies \eta_v = 4RkT$$

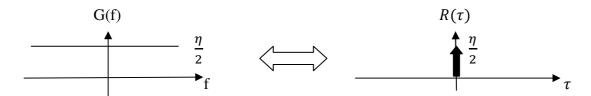
$$G_i(f) = \frac{2kT}{R} = \frac{1}{2}\eta \implies \eta_i = \frac{4kT}{R}$$

$$G_a(f) = \frac{1}{2}kT = \frac{1}{2}\eta \implies \eta_a = kT$$

نتیجه : هر منبع نویز سفید حتماً یک η دارد. (اگر نویز سفید ناشی از ولتاژ تصادفی بود، اسم آنرا η_{v} می گذاریم،

اگر ناشی از جریان تصادفی بود، اسم آنرا η_i می گذاریم و برای چگالی طیفی موجود نام آنرا η_a می گذاریم.)

$$G(f) = \frac{1}{2}\eta \quad \rightarrow \quad R(\tau) = \mathcal{F}^{-1}\{G(f)\} = \frac{1}{2}\eta\delta(\tau)$$



دمای نویز: برای مقایسه منابع نویز از دمای نویز استفاده می شود.

برای درک مفهوم دمای نویز ذکر این نکته ضروری است که منابع نویز دو دستهاند:

 $\eta_a = KT$: حرارتی: که مرتبط با حرارت هستند. برای تمام منابع نویز حرارتی داریم ا حرارت

۲- غیر حرارتی: که هیچ ارتباطی با دمای فیزیکی ندارند.

1.white noise



حال می توان برای تمام منابع نویز (چه حرارتی و چه غیر حرارتی) دمای نویز درنظر گرفت. بدین صورت که دمای نویز را برای هر منبع دلخواهی اینگونه تعریف می کنیم:

$$T_N \triangleq \frac{2G_a(f)}{k} = \frac{\eta_a}{k}$$

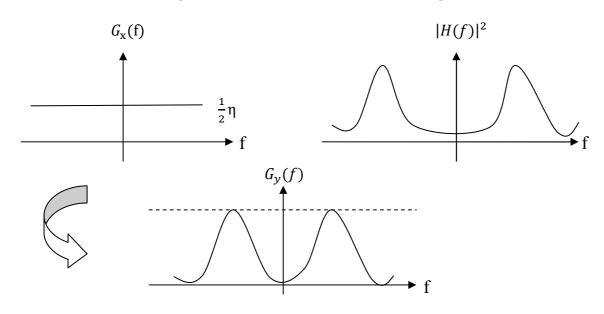
 $\eta_a=kT_N$: بنابراین اگر دمای نویز منبعی را داده باشند می توان η_a آنرا محاسبه کرد

توجه کنید که $T_{
m N}$ لزوماً تعبیر فیزیکی ندارد. مثلاً برخی منابع الکترونیکی تولید نویز دمایی حدود $T_{
m N}=3000^{
m ok}$ دارند.

برخی روابط مربوط به اعمال نویز سفید گوسی به یک سیستم LTI:

نويز سفيد
$$x(t)$$
 $G_x(f) = \frac{1}{2}\eta$ $G_y(f)$ $G_y(f) = G_x(f). |H(f)|^2 \rightarrow G_y(f) = \frac{1}{2}\eta |H(f)|^2 *$

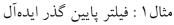
رابطه * نشان می دهد که چگالی طیفی نویز فیلتر شده، شکل $|H(f)|^2$ را بخود می گیرد. لذا دیگر نویز فیلتر شده، سفید نیست بلکه در اصطلاح آنرا رنگی می نامند. (در شکل زیر این موضوع را ملاحظه می کنید:)

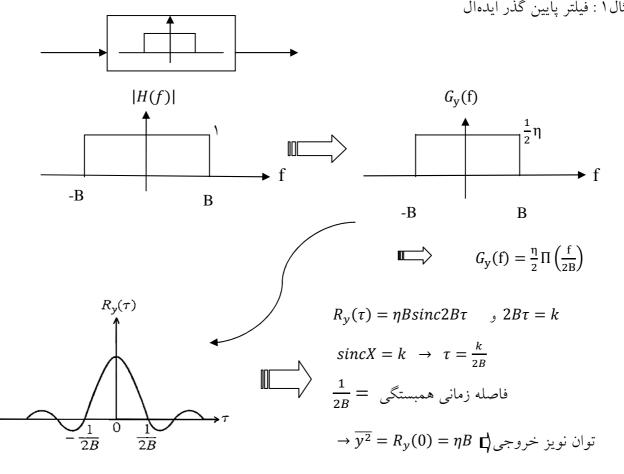




*
$$R_{y}(\tau) = \mathcal{F}^{-1}\{G_{y}(f)\} = \frac{1}{2}\eta\mathcal{F}^{-1}\{|H(f)|^{2}\}$$

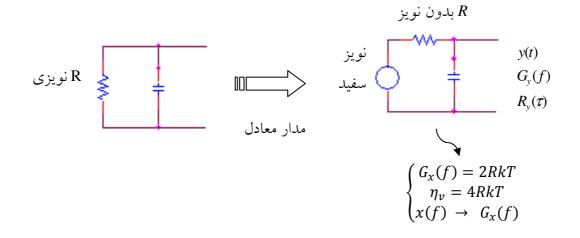
$$R_{y}(0) = \overline{y^{2}} = \frac{1}{2}\eta \int_{-\infty}^{+\infty} |H(f)|^{2} df$$





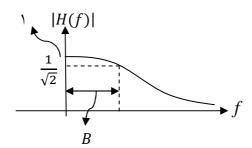
مثال ٢: فيلتر يايين گذر واقعى:

تابع همبستگی خروجی و تابع خودهمبستگی و متوسط توان نویز خروجی را بدست آورید:





$$H(f) = \frac{\frac{1}{jc2\pi f}}{R + \frac{1}{j2\pi cf}} = \frac{1}{1 + j2\pi fRc} = \frac{1}{1 + j\frac{f}{B}}$$



$$B = \frac{1}{2\pi Rc}$$

$$20\log\frac{1}{\sqrt{2}} \simeq -3dB$$

$$\rightarrow |H(f)|^2 = \frac{1}{1 + \left(\frac{f}{B}\right)^2}$$

$$\to G_y(f) = G_x(f). |H(f)|^2 = \frac{1}{2} \eta. |H(f)|^2 = \frac{2RkT}{1 + \left(\frac{f}{B}\right)^2}$$

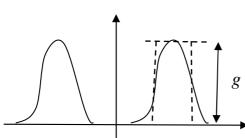
$$R_{y}(\tau) = 2RkT\pi Be^{-2\pi B|\tau|} = \frac{kT}{c}e^{-\frac{|\tau|}{Rc}}$$

$$\to \overline{y^2} = R_y(0) = \frac{kT}{c} \quad *$$

از رابطه * ملاحظه میکنید که علیرغم اینکه نویز خروجی ناشی از مقاومت حرارتی است اما توان نویز

c نه به c این موضوع در پهنای باند بررسی می شود.) خروجی به c

$|H(f)|^2$



(B_N) يهناي باند معادل نويز

$$g = |H(f)|^2_{max}$$

$$N_0 = \eta \int_0^{+\infty} |H(f)|^2 df$$

 $N_0 = \eta \int_0^{+\infty} |H(f)|^2 \, df$ توان نویز خروجی برای حالت سینوسی شکل

$$N_0' = \eta \int_0^{+\infty} |H'(f)|^2 df$$

 $N_0' = \eta \int_0^{+\infty} |H'(f)|^2 \, df$ توان نویز خروجی برای حالت مستطیل شکل

$$= \eta. g. B_N$$

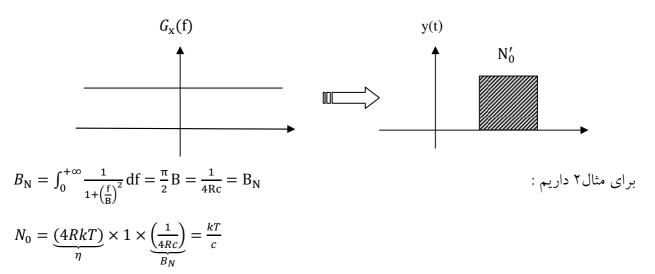
مىخواھىم B_N مقدارى باشد كە $N_0=N_0'$ شود.

$$\to \eta \int_0^{+\infty} |H(f)|^2 df = \eta. g. B_N$$

$$\to B_N = \frac{1}{g} \int_0^{+\infty} |H(f)|^2 df$$
 $g = |H(f)|^2_{max}$



یعنی \sqrt{g} گین ولتاژ در فرکانس مرکزی فیلتر است.



توضیح آنکه: هرچه مقدار R بزرگتر شود، چگالی نویز η بیشتر می شود. اما به همان نسبت پهنای باند معادل نویز نیز کاهش می یابد، لذا توان خروجی که حاصلضرب این دو کمیت است مستقل از R می شود.

پهنای باند معادل نویز برای فیلترهای ایده آل همان پهنای باند واقعی آنهاست، ولی همانطور که دیدیم برای فیلترهای واقعی پهنای باند معادل نویز بیشتر از 3dB آنهاست.

انتقال سيگنال با نويز:

در حالت کلی در یک سیستم، نویز در نقاط مختلفی ممکن است به سیگنال اصلی اضافه شود که به آن نویز جمع شونده گفته می شود. برای سادگی فرض کنید نویز در یک نقطه فشرده شده و فقط در همان نقطه به سیگنال اصلی اضافه می شود. چنین طرحی برای یک گیرنده در زیر نشان داده شده است:

نویز
$$G_n(f)=rac{1}{2}\eta$$
 کویز $X_R(t)$ گیرنده خطی $y_D(t)=x_D(t)+n_D(t)$ ه و $y_D(t)=x_D(t)$

در این طرح براین نکته تأکید شده است که ورودی گیرنده مهمترین و تأثیرگذارترین نقطه است زیرا سیگنال اصلی ضعیف ترین سطح ممکن خود را دارد. نکته دیگر اینکه می توان نویز موجود در نقاط دیگر غیر از ورودی



سیستم را به ورودی منتقل کرد.

چون سیستم خطی است پس خروجی را می توان بصورت مجموع پاسخهای هرکدام از دو جزء ورودی نوشت:

$$y_D(t) = x_D(t) + n_D(t)$$

$$y_D^2(t) = x_D^2(t) + n_D^2(t) + 2x_D(t) \cdot n_D(t) *$$

دو فرض در مورد نویز در نظر می گیریم:

۱- نویز تولید شده، متوسط صفر دارد و نیز مشخصات آماری آن با زمان تغییر نمی کند.(مشخصات آماری مانند متوسط، واریانس و...)

۲- منبع تولید نویز و سیگنال اصلی مستقل از هماند و هیچگونه همبستگی به هم ندارند.(ناهمبسته هستند.)

با در نظر گرفتن دو فرض فوق از طرفین رابطه * متوسط آماری میگیریم :

$$ho \to E[y_D^2(t)] = E[x_D^2(t)] + E[n_D^2(t)] + 2E[x_D(t).n_D(t)]$$
 کو فرض شماره $ho \to E[y_D^2(t)] = E[x_D^2(t)] + E[n_D^2(t)] + 2E[x_D(t)].E[n_D(t)]$

اماره ا
$$E[y_D^2(t)] = E[x_D^2(t)] + E[n_D^2(t)]$$

$$ightarrow \overline{y_D^2}(t)=\overline{x_D^2}(t)+\overline{n_D^2}(t)$$
 $ightharpoonup = N_{\mathcal{Y}_D}=S_D+N_D$ $ightharpoonup = S_D+N_D$

از رابطهی بالا نتیجه می گیریم که اصل جمع آثار برای توان در حالت مستقل و ناهمبسته بودن سیگنال و نویز مصادق است.

نسبت سیگنال به نویز (SNR):

طبق تعریف برابر است با نسبت توان سیگنال به توان نویز یعنی :

$$SNR \triangleq \frac{S}{N} = \frac{SNR}{SNR}$$
 توان نویز درآن نقطه

(با اندیس گذاری می توان مشخص کرد که کدام نقطه مدنظر است؛ مثلاًدر $\left(\frac{s}{N}\right)_D$ خروجی مدنظر است.)

1. Signal to Noise Ratio



$$\left(\frac{S}{N}\right)_D = \frac{S_D}{N_D}$$

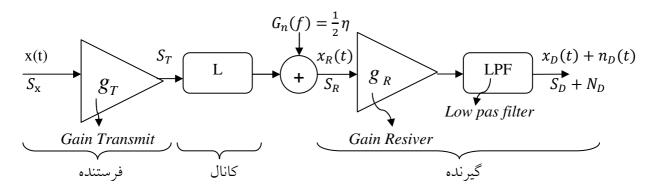
$$_{\mathcal{I}}N_{D}=g.\eta.B_{N}$$

$$_{9}\eta = kT_{N} = kT_{0}(\frac{T_{N}}{T_{0}}) \simeq 4 \times 10^{-21}(\frac{T_{N}}{T_{0}})$$

(هرچه SNR بزرگتر باشد برای ما مفیدتر است.)

سيستم انتقال باند يايه آنالوك:

یک سیستم ساده انتقال باند پایه آنالوگ در شکل زیر نشان داده شده است :



فرض میکنیم سیگنال منبع مشخصات آماری ثابت و مستقل از زمان داشته باشد (اصطلاحاً آرگودیک باشد) و پهنای باند آن نیز حدودw باشد یعنی برای w > |f| > w مولفه های ناچیزی داشته باشد.

: رابطه * را می توان بصورت اثر کانال L و اثر $g_{
m T}$ بر

$$L$$
 اثر کانال : $rac{S_R}{\eta.W} = rac{S_T}{\eta.L.W} = rac{g_T}{\eta.L.w}$: اثر کانال $g_{
m T}$ بر

مقدار $\left(\frac{S}{N}\right)_{D}$ را معمولاً برحسب دسی بل(dB) بیان میکنند. برای اینکار توانها را برحسب dBm بیان میکنیم :

$$\left(\frac{s}{N}\right)_{D_{dB}} = 10 \log \left(\frac{s_{R}/s_{1mw}}{k.T_{N.w}}\right)$$



$$= S_{R_{dBm}} + 174 - 10log\left(\frac{T_N}{T_0}.w\right)$$

نويز تقويت كننده:

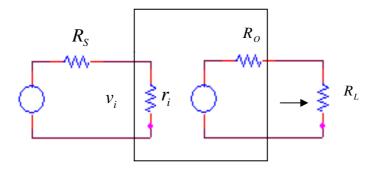
معمولاً از دو کمیت (معیار) برای بررسی و اندازه گیری نویز در تقویت کننده ها استفاده می شود:

۱ – دمای مؤثر نویز

۲*– عدد نو*یز ۲

در ادامه به بررسی هرکدام میپردازیم.

فرض مى كنيم مدل يك تقويت كننده بدون نويز (يعنى خودش نويز اضافه نمى كند) چنين باشد:



توان موجود در منبع:
$$\eta_{\scriptscriptstyle S}(f)=rac{v_{\scriptscriptstyle S}^2(f)}{4R_{\scriptscriptstyle S}}$$

توان موجود در خروجی :
$$\eta_o(f)=rac{v_o^2(f)}{4r_o}=rac{|H(f)|^2.v_i^2(f)}{4r_o}$$

$$=rac{|H(f)|^2}{4r_o}.\left(rac{r_i}{R_s+r_i}
ight)^2.v_s^2(f)$$

گین توان موجود :
$$g_{\mathrm{a}}(f) \triangleq \frac{\eta_o(f)}{\eta_s(f)} = \left(\frac{|H(f)|.r_i}{R_s + r_i}\right)^2 \cdot \frac{R_s}{r_o}$$

 $\eta_s(f) = kT_s$ سنج می کنیم منبع مورد بررسی، منبع نویز سفید با دمای نویز $T_{\rm S}$ باشد. پس

$$\eta_o(f) = g_a(f).\eta_s(f) = g_a(f).kT_s \quad ,$$

حال اگر تقویت کننده نویزی هم باشد یعنی خودش یک نویز داخلی تولید کند که مستقل از نویز منبع باشد

آنگاه می توان نوشت:

1. Effective noise themperature

2. Noise Figure



 $\eta_o(f) = g_a(f).\eta_s(f) + \eta_{int}(f)$

بلوک دیاگرام
$$g_a(f)$$
 بلوک دیاگرام $g_a(f)$ بلوک دیاگرام $\eta_{o}(f)$

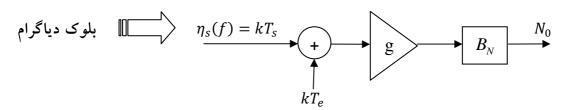
ان نویز موجود در خروجی:
$$N_o = \int_0^{+\infty} \eta_o(f) df = \underbrace{kT_s \int_0^{\infty} g_a(f) df}_{N_0'} + \underbrace{\int_0^{\infty} \eta_{int}(f) df}_{N_0''}$$
 (1)

از طرفی :
$$N_0'' = g.\eta_{int}.B_N = gkT_e.B_N$$
 (2) اثر نویز تقویت کننده در خروجی

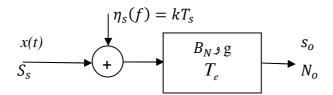
$$(1)$$
 دمای مؤثر نویز $T_e \triangleq \frac{1}{gkB_N} \int_0^\infty \eta_{int}(f) df$ دمای مؤثر نویز

$$\rightarrow N_0 = N_0' + N_0'' = gkT_sB_N + gkT_eB_N$$

$$\rightarrow N_0 = gkB_N(T_s + T_e)$$



حال دیاگرام زیر را برای یک تقویت کننده نویزی درنظر بگیرید:



$$s_o = g. s_s$$

$$\rightarrow \left(\frac{S}{N}\right)_O = \frac{gS_S}{N_O} = \frac{gS_S}{gkB_N(T_S + T_e)} = \frac{S_S}{kB_N(T_S + T_e)} \quad (1)$$

$$\left(\frac{S}{N}\right)_{S} = \frac{S_{S}}{N_{S}} = \frac{S_{S}}{kT_{S}B_{N}} \quad (2)$$

$$(1) \, {}_{\mathcal{I}}(2) \quad \text{one } \left(\frac{S}{N}\right)_{O} = \frac{1}{1 + \frac{T_{e}}{T_{S}}} \cdot \left(\frac{S}{N}\right)_{S}$$

ملاحظه می کنید که:

$$\left(\frac{S}{N}\right)_{O} \leq \left(\frac{S}{N}\right)_{S}$$
 and -1



۲- افت $\frac{T_e}{T_S}$ بستگی دارد. SNR ورودی در خروجی، فقط به نسبت SNR

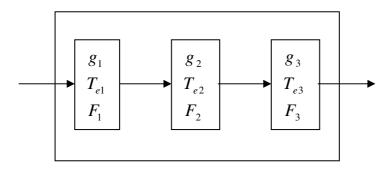
دومین معیار عدد نویز است که اینگونه تعریف می شود:

$$F \triangleq \frac{\left(S/_{N}\right)_{s}}{\left(S/_{N}\right)_{o}} \qquad (1)$$

ست. هرچه F بزرگتر باشد تقویت کننده نویزی تر است. F

(2).
$$F = 1 + \frac{T_e}{T_s}$$
 (3). $T_e = (F - 1)T_s = (F - 1)T_o$

اگر چندین سیستم با دماهای مؤثر نویز T_2, T_1 و... و عددهای نویز F_2, F_1 و... و گینهای g_2, g_1 و... بصورت سیستم با دماهای مؤثر نویز کل سیستم و نیز عدد نویز کل سیستم چنین خواهد بود:



$$ightarrow F = F_1 + rac{F_2 - 1}{g_1} + rac{F_3 - 1}{g_1 \cdot g_2} + \dots + rac{F_n - 1}{g_1 \cdot g_2 \dots g_{n-1}}$$
 $ightarrow T_e = T_{e1} + rac{T_{e2}}{g_1} + rac{T_{e3}}{g_1 \cdot g_2} + \dots + rac{T_{en}}{g_1 \cdot g_2 \dots g_{n-1}}$: 'فرمول فری '

تذکر : از هردو رابطهی فوق اهمیت طبقه اول مشخص می شود و اینکه گین تقویت کنندهای که در انتهای زنجیره قرار می گیرد، مهم نیست.

مثال : یک سیستم تکرار کننده شامل m بخش یکسان است که هر بخشی از یک تکه کابل و یک تکرار کننده مثال : یک سیستم تکرار کننده شامل m بخش یکسان است :

مطلوبست عدد نویز و دمای نویز کل

1. Feriis Formula



کابل کننده کابل
$$F_c = \frac{(S/N)_s}{(S/N)_o} = \frac{S_s}{S_o} \times \frac{N_o}{N_o} = L_c$$

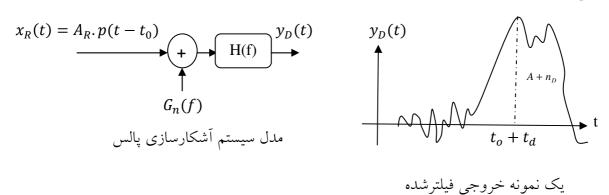
$$g_c = \frac{1}{L_c}$$
 $g_c = \frac{1}{L_c}$
 g_c

آشکارسازی پالس و فیلترهای تطبیق یافته ا:

پالسی که شکل موج آنرا میدانیم فرستاده و شکل موج تغییر یافته برگشتی که آغشته به نویز نیز میباشد را دريافت ميكنيم. ميخواهيم در هر لحظه از زمان تعيين كنيم كه آيا پالسي وجود دارد يا خير؟

چون شکل موج پالس را میدانیم برای آشکار سازی زمان ورود پالس دریافتی میتوان فیلترهای متناسب

باشکل موج پالس ارسالی طراحی کرد که به این فیلترهای بهینه، فیلترهای تطبیق یافته گفته می شود.



1. Matched Filter



بالس دریافتی شکل موج معلوم p(t) دارد اما دامنه $A_{
m R}$ و زمان ورود t_0 آن نامعلوم است. لذا :

$$x_R(t)=A_R.\,p(t-t_0)$$
 میدیل فوریه $X_R(f)=A_R.\,p(f).\,e^{-j\omega t_0}$

انرژی پالس
$$E_R=\int_{-\infty}^{+\infty}|X_R(f)|^2df=A_R^2\int_{-\infty}^{+\infty}|p(f)|^2df$$

ایده کار چنین است که فیلتری طراحی میکنیم که انرژی پالس را در یک نقطه یا یک پالس با دامنه پیک A میکنیم کند. متمرکز کرده و نیز انرژی نویز خروجی را مینیمم کند.

فرض کنیم زمان مشاهده پیک پالس مذکور، $t=t_0+t_a$ باشد. لذا شکل موج خروجی مشابه آنچه که در p(t) فیلتر مذکور می گردیم که هدف مذکور را تحقق دهد. توابع H(f) فیلتر مذکور $G_{\rm n}(f)$ معلوم فرض می شوند.

مقدار پیک
$$A=F^{-1}\{Y_D(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}$$
مقدار پیک
$$=A_R\int_{-\infty}^{+\infty}H(f).p(f).e^{j\omega t_d}df$$

$$A=F^{-1}\{Y_D(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}$$

$$=A_R\int_{-\infty}^{+\infty}H(f).p(f).e^{j\omega t_d}df$$

$$A=F^{-1}\{Y_D(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{H(f).X_R(f)\}\Big|_{t=t_0+t_d}=F^{-1}\{$$

حال محاسبه SNR

$$SNR = \left(\frac{S}{N}\right)_D = \frac{A^2}{\sigma^2} = \left(\frac{A}{\sigma}\right)^2$$
$$= \frac{A_R^2 \left| \int_{-\infty}^{+\infty} H(f).p(f).e^{j\omega t} d \, df \right|^2}{\int_{-\infty}^{+\infty} G_R(f).|H(f)|^2 \, df}$$

ما بدنبال ماكزيمم كردن نسبت روبرو هستيم:

$$\frac{\left|\int_{-\infty}^{+\infty}v(f).w^*(f)df\right|^2}{\int_{-\infty}^{+\infty}|v(f)|^2df} \leq \int_{-\infty}^{+\infty}|w(f)|^2df \quad * \quad : \text{ i.i. i.i.}$$

- حال v(f) و v(f) را بصورت زیر انتخاب می کنیم

$$v(f) = H(f).\sqrt{G_n(f)}$$

$$w^*(f) = A_R.\frac{H(f)p(f)e^{j\omega t_d}}{v(f)} = \frac{A_R.p(f).e^{j\omega t_d}}{\sqrt{G_n(f)}}$$



می دانیم زمانی تساوی در رابطه * برقرار می شود که v(f) متناسب با w(f) باشد پس اگر انتخاب کنیم (بطور دلخواه) انگاه مقدار ماکزیمم را چنین می توان بدست آورد $v(f) = \frac{kw(f)}{A_{P}}$

$$\left(\frac{A}{\sigma}\right)_{max}^2 = A_R^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{|p(f)|^2}{G_n(f)} df$$

از شرط تساوی :
$$H_{opt}(f)=k.rac{p^*(f).e^{-j\omega t}d}{G_n(f)}$$
 : تابع فیلتر بهینه

ملاحظه می کنید که فیلتر بهینه فرکانس هایی که سیگنال طیف قوی دارد تقویت کرده (زیرا متناسب با p(f)

است.) و جاهایی که نویز طیف قوی دارد تضعیف میکند (زیرا متناسب با معکوس $G_{
m n}({
m f})$ است.)

: ($G_{\rm n}({
m f})=rac{1}{2}$ ر نویز مورد بررسی سفید باشد (یعنی مورد بررسی

$$\left(\frac{A}{\sigma}\right)_{max}^{2} = \frac{2A_{R}^{2}}{\eta} \int_{-\infty}^{+\infty} |p(f)|^{2} df = \frac{2E_{R}}{\eta}$$

$$H_{opt}(f) = \frac{2k}{\eta} \cdot p^*(f) \cdot e^{-j\omega t_d}$$

$$\rightarrow h_{opt}(t) = F^{-1}\{H_{opt}(f)\} = \frac{2k}{\eta}p(t_d - t)$$

ملاحظه می کنید که شکل پاسخ ضربه همان شکل پالس ارسالی را دارد لذا به همین دلیل نام فیلتر تطبیق یافته را انتخاب کردهاند ($t_{
m d}$ زمان تأخير بين لحظه ورود پالس و لحظه وقوع پيک است.)

ممکن است $h_{
m opt}(t)$ غیرسببی و در نتیجه غیرقابل تحقق شود. در اینگونه مواقع ما را به اندازه کافی بزرگ

فرض می کنند و برای زمانهای منفی پاسخ ضربه را صفر تقریب می زنند.



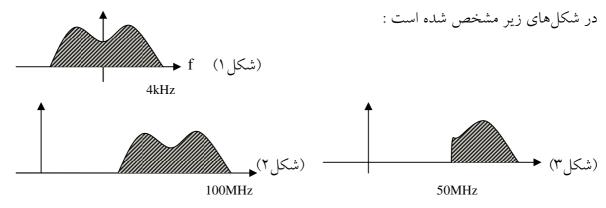
قُصل سوم

مدولاسبون بيوسته خطي

میخواهیم سیگنال حقیقی (x(t) که پیام نیز نامیده می شود را مدوله کنیم. یعنی طیف آنرا در حوزه فرکانس به فرکانسهای بالاتر منتقل کنیم تا مناسب انتقال روی کانال باشد. در گیرنده عکس العمل مدولاسیون بنام دمودلاسیون انجام می شود یعنی طیف سیگنال سرجای اولیه خود منتقل می شود.

در مدولاسیون پیوسته خطی منظور از خطی بودن این است که شکل طیف پس از مدولاسیون به هم نخورد.

نکتهای که در اینجا باید به آن توجه کرد این است که قسمت مهم طیف، فرکانسهای مثبت است. این موضوع



شکل ۲و۳ هردو مدولاسیون پیوسته خطی شکل ۱ است. باید توجه داشت که شکل ۳ هم خطی است چون قسمت مهم طیف فرکانسهای مثبت است و کافیست که قسمت مثبت شکل خود را حفظ کند تا خطی تلقی گردد.

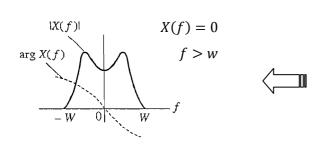
در اینجا سه روش مدولاسیون را بررسی میکنیم:



SSB - T

DSB - Y

AM -۱



در ابتدا یکسری فرضیات را در نظر می گیریم:

۱- سیگنال را باند محدود در نظر میگیریم یعنی:

۲- سیگنال را نرمالیزه فرض میکنیم. یعنی :

$$|x(t)| \le 1 \quad \rightarrow \quad s_{x} \le 1 \quad \text{o} \quad s_{x} = \langle x(t)^{2} \rangle$$

البته بعضی اوقات تحلیل ریاضی با (x(t) سخت و حتی غیر ممکن است لذا ممکن است در تحلیل خود از

$$x(t) = A_m cos \omega_m t$$
 , $A_m \leq 1$, $f_m < w$: حالت تک تن یا سینوسی استفاده کنیم

الف) مدولاسيون AM':

در این مدولاسیون، یوش سیگنال مدوله شده، شکل سیگنال پیام (x(t را دارد.

$$x(t)$$
 AM $x_c(t)$

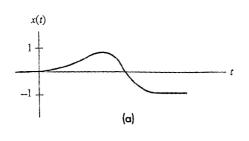
$$x_c(t) = A_c(1 + \mu x(t))\cos\omega_c t$$
 , $\omega_c = 2\pi f_c$

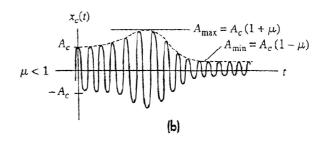
 μ : شاخص یا اندیس مدولاسیون نام دارد.

برای اینکه بتوان از پوش سیگنال مدوله شده، سیگنال اولیه را استخراج کرد دو شرط باید برقرار باشد:

 $\mu < 1 - 1$

 $f_c \gg w - r$

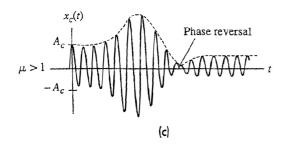




اگر $\mu>1$ شود پدیدهای بنام برگشت فاز "اتفاق میافتد. در شکل μ مشاهده میکنید :

^{1.} Amplitude modulation

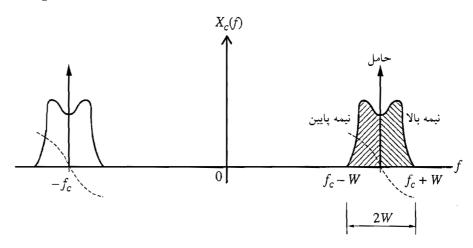
^{3.} phase reversal



شرط دوم (یعنی $m \gg 0$) تضمین میکند که موج سینوسی $A_c cos \omega_c t$ که حامل کریر $m \sim 0$ نامیده می شود در مقایسه با سیگنال پیام x(t) تغییرات بسیار بیشتری دارد تا بتوان برای سیگنال مدوله شده، پوش تصور کرد.

تعیین یهنای باند و توان مدولاسیون AM:

$$X_c(f) = \frac{1}{2}A_c\delta(f - f_c) + \frac{\mu}{2}A_cX(f - f_c)$$
 , $f > 0$



پهنای باند لازم برای ارسال AM، دوبرابر پهنای باند سیگنال اولیه است. $B_T=2w$

رسالی : متوسط توان ارسالی :
$$S_T \triangleq \langle x_c^2(t) \rangle \Longrightarrow S_T = \frac{1}{2}A_c^2\langle 1 + 2\mu x(t) + \mu^2 x^2(t) \rangle +$$

$$\frac{1}{2}A_c^2\langle [1+\mu x(t)]^2 cos 2\omega_c t \rangle$$

در عبارت بالا در جمله ی اول $\langle x(t) \rangle = S_x$ فرض می کنیم و $\langle x(t) \rangle = 0$ و در جمله دوم به فرض تغییرات

: در مقایسه با $\cos \omega_c t$ ، این متوسط برابر صفر است. در نتیجه داریم $\mathbf{x}(t)$

$$S_T = \frac{1}{2}A_c^2(1 + \mu^2 S_x) = \frac{1}{2}A_c^2 + \frac{1}{2}A_c^2\mu^2 S_x = P_c + 2P_{sb}$$

$$P_c = \frac{1}{2}A_c^2 \qquad , \qquad P_{sb} = \frac{1}{4}\mu^2 A_c^2 S_x = \frac{1}{2}\mu^2 S_x P_c$$

1. carrier



. توان ناشی از مؤلفه ی سیگنال حامل است که اطلاعاتی حمل نمی کند. P_c

توان مربوط به هر كدام از دوطرف بالا و پايين طيف سيگنال است. P_{Sh}

$$|\mu x(t)| \leq 1 \implies \mu^2 S_x \leq 1 \implies P_{sb} \leq \frac{1}{2} P_c \implies P_c \geq 2 P_{sb} \implies 2 P_{sb} \leq \frac{1}{2} S_T$$

یعنی حداقل ۵۰ درصد توان ارسالی S_T مربوط به حامل است که حامل هیچ اطلاعاتی نیست و تلف می شود.

ك) مدولاسيون DSB كا DSB-SC ك

$$x_c(t) = A_c x(t) cos \omega_c t$$

 $\Rightarrow X_c(f) = \frac{1}{2} A_c X(f - f_c) \qquad f > 0 \qquad B_T = 2w$

در این مدولاسیون طیف مانند طیف AM است با این تفاوت که دیگر ضربه ناشی از مؤلفه سیگنال حامل را ندار د.

يوش $A(t) = A_c |x(t)|$

فاز
$$\phi(t) = \begin{cases} 0 & x(t) > 0 \\ \pm 180 & x(t) < 0 \end{cases}$$

در این مدولاسیون پوش دیگر x(t) نیست بلکه |x(t)| است. لذا دیگر نمی توان بطور ساده فقط با یک آشکارساز پوش سیگنال اصلی را بازیابی کرد، بلکه به مدارات پیچیده تری نیاز است. اما مزیتی که این نوع $S_T = 2P_{sb} = \frac{1}{2}A_c^2S_x$: مدولاسیون دارد بازدهی بالای آن نسبت به AM است

یعنی DSB نسبت به AM از توان موجود فرستنده بهتر استفاده می کند.

اما فرستنده ها معمولاً محدودیتی روی توان حاصل از حداکثر دامنه سیگنال (یعنی (A^2_{max}) نیز اعمال می کنند.

لذا برای مقایسه عملکرد روشهای مدولاسیون باید نسبت $\frac{P_{Sb}}{A_{max}^2}$ آنها را باهم مقایسه کرد. در اینحالت چون

$$rac{P_{Sb}}{A_{\max}^2} = egin{cases} rac{S_{\mathrm{x}}}{4} & \mathrm{DSB} \ rac{S_{\mathrm{x}}}{4} & \mathrm{AM}, \ \mu = 1 \end{cases}$$
 در $A_{\max} = A_c$ د



یعنی بازاء یک A_{max}^2 مشخص و ثابت، توان باند جانبی DSB چهار برابر AM است. (یعنی از لحاظ بازدهی

توان، DSB چهار برابر بهتر از DSB عمل می کند.)

مدولاتور: مدار (سیستمی) است که عمل مدولاسیون را انجام می دهد.

انواع مدولاتور:

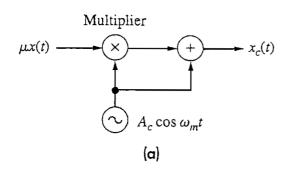
۱- مدولاتورهای ضربی یا ضرب کننده ۲

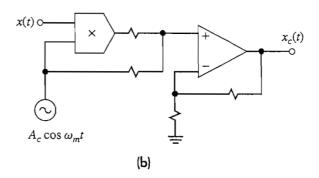
 \mathbf{Y} مدولاتورهای قانون مجذور و متعادل \mathbf{Y}

٣- مدولاتورهاي سوئيچي ^٤

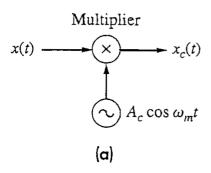
1- مدولاتورهای ضرب کننده:

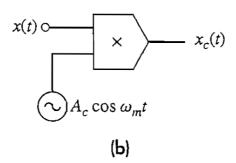
برای *AM*:





برای DSB:



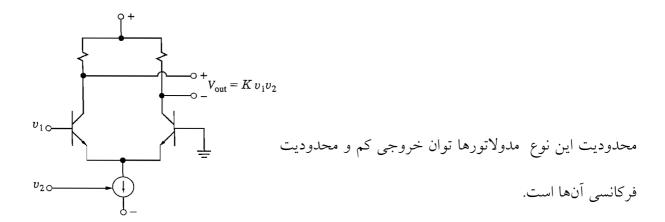


- 1. product modulator
- 3. balanced modulator

- 2. Square law modulator
- 4. switching modulator

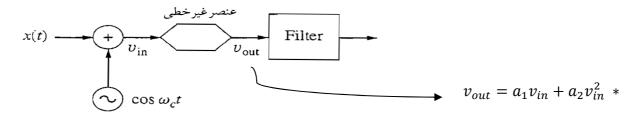


مدارات مختلفی را می توان بعنوان ضرب کننده آنالوگ استفاده کرد. از جمله تقویت کننده هایی که هدایت آن ها متناسب با یک سیگنال متغیر است.



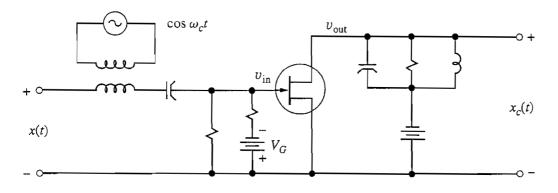
۲- مدولاتورهای قانون مجذور و مدولاتورهای متعادل:

برای رفع محدودیت فرکانسی می توان از این نوع مدولاتورها استفاده کرد که از یک عنصر غیرخطی بعنوان ضرب كننده استفاده مى شود:



بعنوان یک نمونه از چنین عنصر غیرخطی که رابطه * را تحقق دهد می توان از JFET استفاده کرد.

بطور مثال در مدار زیر:



در این مدار، مدار تشدید LC خروجی نقش یک فیلتر میان گذر را ایفا می کند.

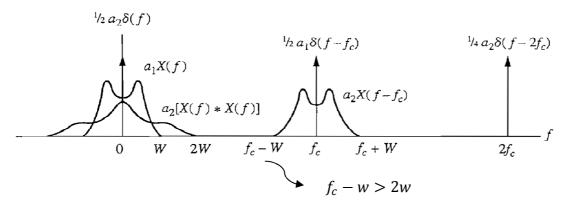


 $v_{in}(t) = x(t) + cos\omega_c t \implies v_{out}(t) = a_1 x(t) + a_2 x^2(t) + a_2 cos^2 \omega_c t + a_1 \left[1 + \frac{2a_2}{a_1} \right] cos\omega_c t$ $A_c = a_1$ در عبارت بالا $A_c = a_1$ و

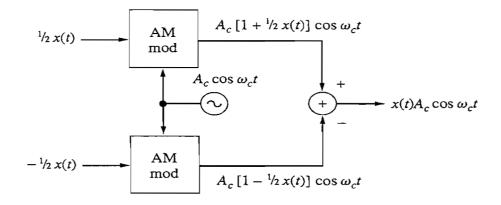
جمله آخر رابطه بالا یعنی $\cos \omega_c t$ توسط فیلتر جدا می شود.

با توجه به تبدیل فوریه رابطه فوق می توان نشان داد که حداقل باید $f_c > 3w$ باشد تا فیلتر خروجی بتواند

بطور صحیح طیف مناسب را استخراج کند. این موضوع در شکل زیر نشان داده شده است:



مدار فوق برای داشتن AM مناسب است. برای DSB باید و $a_1=0$ شود. یعنی عنصری باید داشته باشیم که باشد که در عمل بسیار کمیاب است. لذا برای داشتن DSB از مدولاتور متعادل مانند شکل زیر $v_{out}=a_2v_{in}^2$ استفاده می کنند. (ملاحظه می کنید که یک مدولاتور متعادل در حقیقت یک ضرب کننده است.)



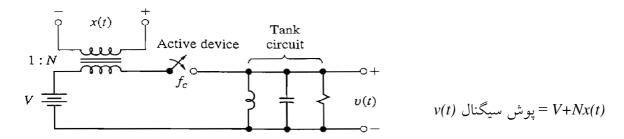
پس تاکنون مشکل محدودیت فرکانسی را حل کردیم اما مشکل توان خروجی کم همچنان باقی است.



٣- مدولاتورهاي سوئيچي:

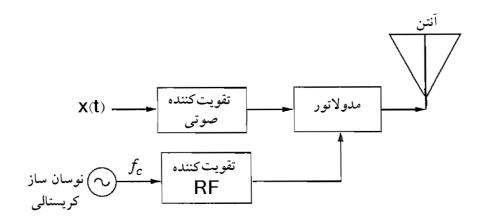
مدولاسيونهايي كه تاكنون ديديم اصطلاحاً مدولاسيون سطح پايين بودند يعني توان خروجي آنها چندان زياد نیست. برای داشتن توان بالا باید از تقویتکننده های قدرت RF خطی استفاده کنیم که مسائل خاص خودشان را دارند.

راه دیگر استفاده از مدولاسیون سطح بالاست. یک نمونه مدار مدولاتور چنین است:



کلید با فرکانس f_c قطع و وصل می شود. لذا هر $\frac{1}{f_c}$ ثانیه، مدار تشدید (که روی f_c تشدید می کند) تحریک می شود. بنابراین خروجی v(t) یک موج سینوسی با فرکانس $f_{
m c}$ است که اندازه لحظهای آن متناسب با اندازه تحریک (انرژی داده شده) یعنی v+Nx(t) است. حال چون فرکانس f_c نسبت به پهنای باند v+Nx(t) بسیار بزرگ است، يوش سيگنال v(t) همان v+Nx(t) خواهد شد.

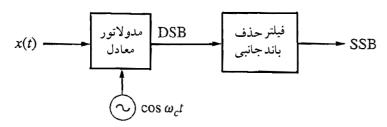
حال از مدولاتور فوق بصورت زیر برای مدولاسیون AM سطح بالا استفاده می کنیم :

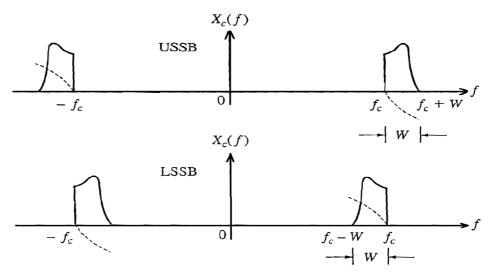




ج) مدولاسيون SSB':

در مدولاسیون DSB ، انرژی حاصل از حامل در AM را حذف کردیم، لذا توان ارسالی مفید بیشتر شد. اما پهنای باند همچنان SSB استفاده می شود . در SSB یک نیمه باند بطور باند همچنان SSB یک نیمه باند بطور کامل حذف می شود اما در VSB قسمتی از نیمه باند حذف می شود. علت حذف یک نیمه باند این است که به دلیل تقارن ، اطلاعات سیگنال را از یک نیمه باند نیز می توان استخراج کرد.





$$\Rightarrow B_T = w$$
 , $S_T = P_{sb} = \frac{1}{4}A_c^2S_x$

تحلیل در حوزه زمان بر خلاف حوزه فرکانس چندان ساده نیست . برای حالت تک سینوسی در حوزه زمان $x_c(t) = \frac{1}{2} A_c A_m cos(\omega_c \pm \omega_m) t$ مى توان سيگنال SSB را چنين نوشت:

در عبارت بالا، علامت مثبت براي USSB و علامت منفي براي LSSB است.

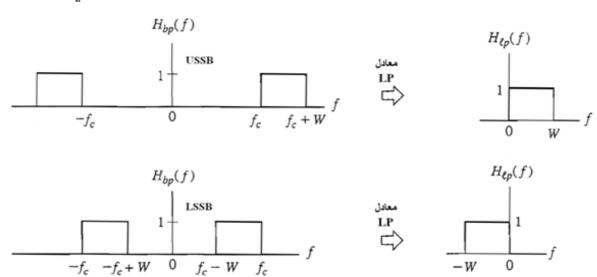
برای تحلیل سیگنال پیام دلخواه X(t)از روش تحلیل گذر برای تحلیل سیگنالهای میان گذر استفاده می کنیم. به

1. single side band



این روش همه سیگنالها و فیلترها را به فرکانسهای یایین منتقل میکنیم.

$$x_{bp}(t) = A_c x(t) cos \omega_c t$$
 \xrightarrow{LP} معادل $x_{lp}(t) = Re\{x_{bp}(t)e^{j\omega_c t}\} = \frac{1}{2}A_c x(t)$ $\Rightarrow x_{lp}(f) = \frac{1}{2}A_c x(f)$



$$H_{bp}(f) \Rightarrow H_{lp}(f) = \begin{cases} u(f) - u(f - w) & USSB \\ u(f + w) - u(f) & LSSB \end{cases} = \frac{1}{2} \left(1 \pm sgn(f) \right) \qquad |f| \le w$$

خروجی فیلتر

 $Y_{lp}(f) = H_{lp}(f)X_{lp}(f) = \frac{1}{4}A_{C} \left[X(f) \pm \left(sgn(f) \right) . X(f) \right]$
 $y_{lp}(t) = *$

برای بدست آوردن عبارت * ابتدا تبدیل هیلبرت را معرفی می کنیم:

$$x(t)$$
 $h_Q(t)$ $h_Q(f)$ $h_$

$$(x^{\hat{}}(t) \triangleq x(t) * \frac{1}{\pi t} = \frac{1}{\pi} \int_{+\infty}^{-\infty} \frac{x(\lambda)}{t - \lambda} d\lambda$$

حال با استفاده از تبدیل هیلبرت برای عبارت * داریم:

 $-jsgnf = \mathcal{F}\{x^{\hat{}}(t)\} \implies \mathcal{F}^{-1}\{(sgnf).X(f)\} = jx^{\hat{}}(t) \implies y_{lp}(t) = \frac{1}{4}A_c[x(t) \pm jx^{\hat{}}(t)]$ حال که معادل پایین گذر خروجی SSB را بدست آوردیم آن را دوباره به محل فرکانس اولیه خود بر میگردانیم



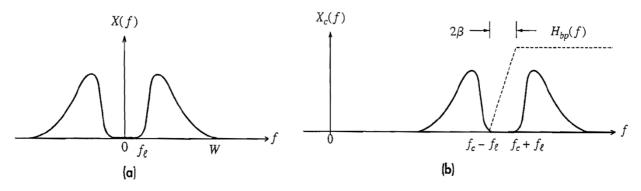
تا سیگنال اصلی SSB بدست آید:

SSB سیگنال $x_c(t)=y_{bp}(t)=2Re\{y_{lp}e^{j\omega_ct}\}=rac{1}{2}A_c[x(t)\cos\omega_ct\mp x^{\hat{}}(t)\sin\omega_ct]$ پوش سیگنال SSB با توجه به رابطه فوق چنین محاسبه می شود :

$$A(t) = \frac{1}{2}A_c\sqrt{x^2(t) + \hat{x}^2(t)}$$

مدارات تولید سیگنال SSB:

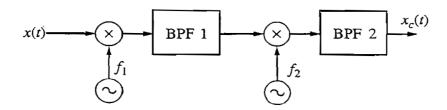
میدانیم که برای داشتن SSB باید فیلتر ایده آل (یعنی در f_c کاملاً تیز باشد) داشته باشیم که در عمل ممکن نیست. زیرا فیلترهای عملی همیشه یک باندگذر غیرصفر دارند. اما خوشبختانه بسیاری از سیگنالهای x(t) در عمل محتوای فرکانسی پایینی آنها کم اهمیت یا بی اهمیت است، مانند سیگنال صحبت. لذا همواره طیف سیگنال x(t) بصورت شکل x(t) است که در اثر مدولاسیون x(t) بصورت شکل x(t) درخواهد آمد :



ملاحظه می کنید که به اندازه 2β محدوده فرکانسی را می توان بعنوان باند گذر فیلترهای عملی در نظر گرفت و استفاده کرد.

اما 2β برابر ۱ درصد فرکانس قطع فیلتر است. بعبارت دیگر با محدودیت $f_{co} < 200\beta$ مواجه هستیم. 2β توسط ماهیت سیگنال x(t) مشخص می شود و تحت کنترل ما نیست. بنابراین فرکانس قطع فیلتر طبق محدودیت فوق از حدی نمی تواند بزرگتر باشد. (فرکانس قطع فیلتر = فرکانس حامل f_{c}) یعنی فرکانس حامل را نمی توان به دلخواه بزرگ انتخاب کرد و این یک عیب مهم محسوب می شود. برای حل این مشکل می توان از دو یا چند مرحله مطابق شکل زیر برای تولید سیگنال f_{c} استفاده کرد. (نحوه حل مشکل را توضیح دهید)



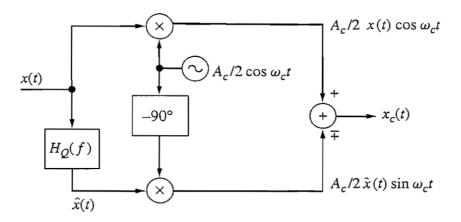


(در این طرح، فرکانس حامل برابر f_1 برابر f_2 خواهد بود. f_1 برابر فرکانس قطع پایینی BPF1 و f_1 فرکانس قطع پایینی فیلتر BPF2 است.)

راه دوم برای تولید سیگنال SSB استفاده مستقیم از رابطه خروجی SSB است:

$$x_c(t) = \frac{A_c}{2} x(t) \cos \omega_c t \pm \frac{A_c}{2} \hat{x}(t) \cos (\omega_c t - 90^\circ)$$

یعنی سیگنال SSB را می توان از ترکیب دو سیگنال DSB بدست آورد. این روش، روش شیفت فاز نامیده می شود و دیگر نیازی به فیلترهای با مشخصات خاص ندارد.

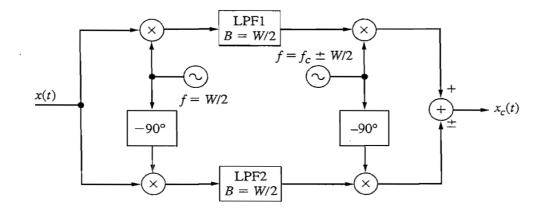


یک عیب این روش این است که خود تبدیل هیلبرت را نمی توان در عمل بطور دقیق پیادهسازی کرد و باید آنرا تقریب زد. لذا مناسب سیگنالهای است که محدوده فرکانسهای پایینی آنها بی اهمیت باشد.

راه سوم برای تولید سیگنال SSB استفاده از مدولاتور Weaver مطابق طرح زیر است:

(تمرین : نحوه کار آن را برای حالت تُن توضیح دهید.)

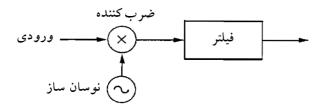




تبدیل فرکانسی^۱:

یعنی انتقال در محور فرکانس به بالا یا پایین به هر میزان دلخواه. این کار با ضرب در یک موج سینوسی انجام : می شود. بطور مثال اگر سیگنال DSB یعنی $x(t)\cos\omega_1 t$ را در $x(t)\cos\omega_1 t$ نیم، خواهیم داشت $x(t)\cos\omega_1t\cos\omega_2t = \frac{1}{2}x(t)\cos(\omega_1+\omega_2)t + \frac{1}{2}x(t)\cos(\omega_1-\omega_2)t$

ملاحظه می کنید که فرکانسهای مجموع (f_1+f_2) و تفاضل $(|f_1-f_2|)$ در خروجی ایجاد شده است که با فیلتر کردن مناسب می توان فرکانس بالایی (که تبدیل به بالا^۲ نامیده می شود) یا فرکانس پائینی (که تبدیل به یایین ^۳ نامیده می شود) را انتخاب کرد، عناصری که عمل مذکور (یعنی ضرب در سینوسی و فیلتر کردن) را انجام می دهند مبدل فرکانسی یا میکسر ٔ نامیده می شوند، و به عمل انجام شده میکس کردن یا هتروداین کردن گفته می شود. پس دیاگرام یک میکسر چنین است:



دمدولاسيون⁴:

يعنى عكس العمل مدولاسيون و بدست آوردن طيف اوليه سيگنال پيام از روى طيف مدوله شده.







^{1.} frequency conversion

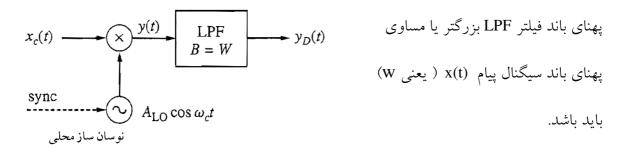
^{2.} up-converting

^{3.} down-converting

دمدولاسیون برای مدولاسیونهای SSB ، DSB ، AM در حقیقت نوعی انتقال با تبدیل فرکانسی است. پس تبدیل فرکانسی یک حالت کلی است که دمدولاسیون را هم شامل می شود.

الف) آشكارسازي سنكرون:

در این روش از دیاگرام زیر برای دمدولاسیون همه انواع مدولاسیونهای خطی (شامل SSB ، DSB ، AM و (VSB) استفاده می شود



سیگنال سینوسی حاصل از نوسان ساز محلی (LO) باید بطور کاملاً دقیق هم از لحاظ فاز و هم از لحاظ فرکانس سنکرون با سیگنال حامل باشد. به همین دلیل است که نام آشکارسازی سنکرون یا آشکارسازی همانند^۳ انتخاب شده است.

برای تحلیل سیگنال $\chi_c(t)$ را درحالت کلی خود بصورت زیر مینویسیم تا همه انواع مدولاسیونهای خطی را $x_c(t) = [k_c + k_u x(t)] \cos \omega_c t - k_u x_a(t) \sin \omega_c(t)$ شامل شود:

در نتیجه ورودی فیلتر پایین گذر چنین است:

 $x_c(t)A_{lo}\cos\omega_c t = \frac{1}{2}A_{lo}\{[k_c + k_{\mu}x(t)] + [k_c + k_{\mu}x(t)]\cos 2\omega_c t - k_{\mu}x_q(t)\sin 2\omega_c t\}$ چون $f_c > w$ و فیلتر پایین گذر فرکانسهای بالاتر از w را حذف میکند پس خروجی فیلتر پایین گذر چنین $y_D(t) = k_D [k_c + k_\mu x(t)]$ است:

2. envelope detectors

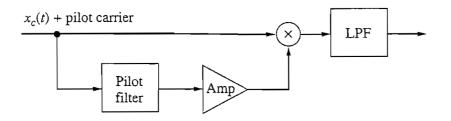


^{1.} synchronous detectors

^{3.} coherent detection

می توان مقدار Dc یعنی $k_D k_c$ و البته dc خود سیگنال $\mathbf{x}(t)$ را به کمک استفاده از ترانسفورمر یا خازنهای کویلاژ حذف کرد.

یکی از مسایل اساسی در دمدولاسیون این است که سیگنال سینوسی استفاده شده باید بطور کامل با سیگنال حامل موجود در گیرنده سنکرون باشد. این مسئله یا مشکل در مدولاسیونهایی که سیگنال حامل را حذف کردهاند جدی است. برای حل این مشکل در این گونه سیستمها قسمت کوچکی از سیگنال حامل را در طیف سیگنال مدوله شده قرار می دهند که به آن حامل راهنما کفته می شود. در گیرنده این حامل راهنما به کمک یک فیلتر میانگذر باند باریک جدا و تقویت می شود. سپس از آن در یک نوسانساز محلی برای تولید موج سینوسی سنکرون با سیگنال دریافت شده استفاده می شود. به چنین سیستمی که طرح آن در زیر نشان داده شده است آشکار سازی هوموداین ۲ گفته می شود.



در این روش و دیگر روشهای سنکرون کردن، در هر صورت مقداری غیر سنکرون بودن وجود دارد. لذا در بررسی دریفت فرکانس یا فاز در سیستمهای مدولاسیون DSB و SSB می پردازیم.

سیگنال نوسانساز محلی $\cos(\omega_c t + \omega' t + \phi')$

که ϕ' و ω' خطاهای فاز و فرکانس نسبت به سیگنال حامل اصلی است که به آرامی با زمان تغییر میکنند.

برای DSB با مدولاسیون تن داریم:

$$y_D(t) = k_D \cos \omega_m t \cos(\omega' t + \phi') = \begin{cases} \frac{1}{2} k_D [\cos(\omega_m + \omega') t + \cos(\omega_m - \omega') t] \;, & \phi' = 0 \\ k_D \cos \omega_m t \cos \phi' \; , & \omega' = 0 \end{cases}$$

1. carrier pilot

3. drift

2. homodyne detection



: داریم $x_c(t) = cos(\omega_c \pm \omega_m) \, t$ برای SSB برای

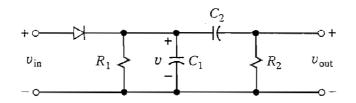
$$y_D(t) = k_D \cos[\omega_m t \mp (\omega' t + \phi')] = \begin{cases} k_D \cos(\omega_m \mp \omega') t &, & \phi' = 0 \\ k_D \cos(\omega_m t \mp \phi') &, & \omega' = 0 \end{cases}$$

ملاحظه می شود که در هر دو مدولاسیون DSB و DSB وجود دریفت فرکانسی که در مقایسه با W قابل ملاحظه باشد، سیگنال آشکارسازی شده را به شدت تحت تاثیر قرار میدهد. تاثیر آن برای DSB بیشتر است زیرا دوتن $f_m \pm f'$ بوجود آمده است. در مورد دریفت فاز هم مدولاسیون DSB حساس تر از SSB است. زیرا بازاء مثلاً $\phi'=90$ سیگنال آشکار سازی شده DSB کاملاً از بین می رود.

در مورد SSB وجود دریفت فاز منجر به اعوجاج فاز می شود و همانطور که می دانیم گوش انسان چندان به اعوجاج فاز حساس نیست. لذا دریفت فاز در سیستمهای صوتی SSB چندان مسئله ساز نیست.

ب) آشکارسازی پوش:

روشهای دمولاسیون سنکرون برای AM نیز کار میکنند اما آشکارسازی AM بخاطر سادگی با آشکارسازهای پوش انجام میشود. بطور مثال:



 $v_{\rm in}$ يکسو شده v

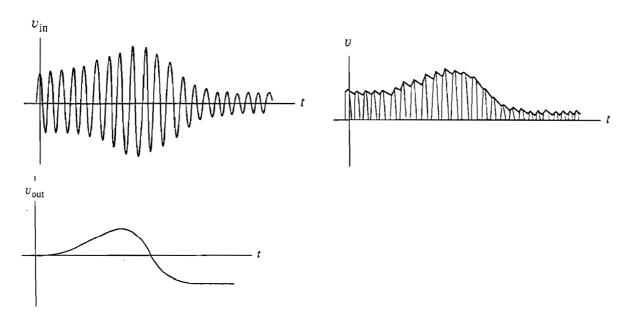
یک فیلتر یایین گذر طوری که R_1C_1

است. $w \ll rac{1}{R_1C_1} \ll f_c$ می شود پس پوش قابل تعریف است. $w \ll rac{1}{R_1C_1} \ll f_c$

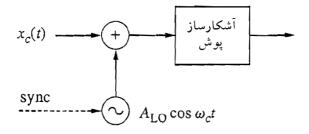
زیرا در بین دو قله متوالی، خازن C_I مقدار بسیار کمی دشارژ می شود و u تقریباً همان پوش سیگنال می شود. برای حذف dc سیگنال v از فیلتر $R_1 C_2$ استفاده شده است. اما این فیلتر بالاگذر فرکانسهای پایین سیگنال را نیز دستخوش تغییر و اعوجاج میکند لذا برای کاربردهایی که محتویات فرکانس پایین سیگنال مهم هستند، مناسب نیست.

نحوه اشکارسازی AM توسط مدار بالا در شکلهای زیر نشان داده شده است :





بعضی از دمدولاتورهای SSB و SSB از روش بازسازی پوش که طرح آن در زیر نشان داده شده است استفاده می کنند. در این روش یک سیگنال حاصل نوسانساز محلی که دامنه بزرگی هم دارد به سیگنال ورودی اضافه شده و سپس سیگنال حاصل شده به مدار آشکارساز پوش داده می شود.







فُسِل جِهارِم

مدولاسپون موج بپوسته نمایی

در ابتدا ویژگیهای مدولاسیون پیوسته خطی و مدولاسیون موج پیوسته نمایی را باهم مقایسه کنیم:

سه ویژگی اساسی مدولاسیون خطی عبارتند از:

۱- طیف سیگنال مدوله شده، همان شکل طیف سیگنال پیام را دارد که شیفت پیدا کرده است.

۲- پهنای باند سیگنال مدوله شده از دوبرابر پهنای باند سیگنال پیام بیشتر نمی شود.

۳- می توان نشان داد که SNR سیگنال دمدوله شده نمی تواند از SNR سیگنال پیام بیشتر شود، مگر اینکه توان سیگنال ارسالی بیشتر شود.

مدولاسیون نمایی ویژگیهای متفاوتی با موارد فوق دارد که عبارتند از:

۱- طیف آن در ظاهر هیچ شباهتی به طیف سیگنال پیام ندارد.

۲- پهنای باند آن بیشتر از دوبرابر پهنای باند سیگنال پیام است.

۳- بدون نیاز به افزایش توان سیگنال ارسالی، SNR سیگنال گیرنده می تواند از SNR سیگنال پیام بیشتر شود،

بعبارت دیگر مصالحهای بین توان ارسالی و پهنای باند انجام شده است.

مدولاسيون نمايي:

دو نوع اساسی مدولاسیون نمایی FM و PM است.

 $x_c(t) = A_c \cos(\omega_c t + \phi(t))$: سیگنال مدوله شده روبرو را درنظر بگیرید



زاويه لحظهای کل $= heta_c(t) riangleq \omega_c t + \phi(t) \implies x_c(t) = A_c \cos heta_c(t) = A_c Re \left\{ e^{j heta_c t} \right\}$

لذا اگر $heta_c(t)$ حاوی اطلاعات سیگنال پیام باشد، مدولاسیونی انجام دادهایم که مدولاسیون نمایی نامیده مىشود.

مدولاسيون PM:

 $\phi(t) \triangleq \phi_{\Delta}.x(t)$; $\phi_{\Delta} \leq 180^o$, $|x| \leq 1$: سيگنال است با سيگنال است ناز لحظه اي متناسب با سيگنال است : $\Rightarrow x_c(t) = A_c \cos[\omega_c t + \phi_{\Delta} x(t)]$

که ϕ_{Δ} ماکزیمم شیفت فازی است که x(t) می تواند ایجاد کند.

 $\phi_{\Delta} \leq 180^o$ همانطور که در مدولاسیون AM باید $\mu \leq 1$ میبود تا مدولاسیون صحیح انجام شود در اینجا باید باشد، لذا به $oldsymbol{\phi}_{\Delta}$ شاخص مدولاسیون فاز یا انحراف فاز 'نیز گفته می شود.

$$x_c(t)$$
 فركانس لحظهاى = $f(t) \triangleq \frac{1}{2\pi} \frac{d}{dt} \theta_c(t) = f_c + \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{d\phi(t)}{dt}$ (1)

منظور از فرکانس لحظه ای این نیست که در هر لحظه طیف $x_c(t)$ یک سینوسی خالص با یک فاز متغیر است. بعبارت دیگر فرکانس در کلمه «فرکانس لحظه ای» با فرکانس در کلمه «طیف فرکانسی» متفاوت است.

مدولاسيون FM:

در این مدولاسیون فرکانس لحظه ای متناسب با سیگنال x(t) است :

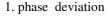
$$f(t) \triangleq f_c + f_\Delta.x(t)$$
 , $f_\Delta < f_c$ (2) , $f_\Delta = f_C$ انحراف فرکانس لحظه ای همیشه مثبت شود، البته در عمل به خاطر محدودیت پهنای $f_\Delta < f_C$ باید برقرار باشد تا فرکانس لحظه ای همیشه مثبت شود، البته در عمل به خاطر محدودیت پهنای باند $f_\Delta < f_C$ است.

$$(1),(2) \Rightarrow \frac{d\phi(t)}{dt} = 2\pi f_{\Delta}x(t) \Rightarrow \phi(t) = 2\pi f_{\Delta} \int_{t_0}^{t} x(\lambda)d\lambda + \phi(t_0) \quad , \ t \ge t_0$$

$$(1),(2) \Rightarrow \frac{d\phi(t)}{dt} = 2\pi f_{\Delta}x(t) \Rightarrow \phi(t) = 2\pi f_{\Delta} \int_{t_0}^{t} x(\lambda)d\lambda + \phi(t_0) \quad , \ t \ge t_0$$

$$(2) \Rightarrow \frac{d\phi(t)}{dt} = 2\pi f_{\Delta} \int_{t_0}^{t} x(\lambda)d\lambda + \phi(t_0) \quad , \ t \ge t_0$$

$$(3) \Rightarrow \phi(t) = 2\pi f_{\Delta} \int_{t_0}^{t} x(\lambda)d\lambda$$





$$FM$$
 سیگنال مدوله شده $x_c(t) = A_c \cos \left[\omega_c t + 2\pi f_\Delta \int^t x(\lambda) d\lambda
ight]$

ملاحظه می کنید که باید این فرض را هم در نظر بگیریم که سیگنال x(t) مولفه x(t) نداشته باشد زیرا در غیر اینصورت جمله انتگرالی همواره مثبت می شود و دیگر فرکانس لحظه ای کم و زیاد نمی شود بلکه همواره زیاد X(t) است. زیرا X(t) است. زیرا $f_{\Delta}(x(t))$ با در نظر گرفتن یک مولفه dc می توان چنین نوشت :

$$x(t) = x_{dc} + x_{ac}(t) = \langle x(t) \rangle + x_{ac}(t)$$
 $f(t) = \frac{1}{2\pi} \frac{d}{dt} \theta_c(t) = \frac{1}{2\pi} \frac{d}{dt} \left(\omega_c t + 2\pi f_\Delta \int^t \left[\langle x(\lambda) \rangle + x_{ac}(\lambda) \right] d\lambda \right)$
 $= \frac{1}{2\pi} \frac{d}{dt} \left(\omega_c t + 2\pi f_\Delta \cdot \langle x(t) \rangle \cdot t + 2\pi f_\Delta \int^t x_{ac}(\lambda) d\lambda \right)$
 $= f_c + f_\Delta \langle x(t) \rangle + f_\Delta x_{ac}(t) = f_c' + f_\Delta \cdot x_{ac}(t)$

پس بطور خلاصه برای مقایسه FM و PM داریم:

	فاز لحظهای $\phi(t)$	فركانس لحظهاي $f(t)$
PM	$\phi_{\Delta}.x(t)$	$f_c + \frac{1}{2\pi}\phi_{\Delta}x'(t)$
FM	$2\pi f_{\Delta} \int^{t} x(\lambda) d\lambda$	$f_c + f_{\Delta}x(t)$

ملاحظه می کنید که تفاوت ایندو در یک مشتق گرفتن با انتگرال گرفتن است. لذا اگر مدولاسیون FM و PM میکنید که تفاوتی از لحاظ ظاهری با هم یک سیگنال سینوسی(مدولاسیون تُن) را بررسی کنیم شکل موجهای آنها تفاوتی از لحاظ ظاهری با هم ندارند(چرا؟)

در مدولاسیونهای خطی ثابت است، پس توان مدولاسیونهای خطی ثابت است، پس توان سیگنال مدوله شده برخلاف مدولاسیونهای خطی ثابت است، پس توان سیگنال سیگنال ارسال شده PM همواره برابر است با $S_T=rac{1}{2}A_c^2$ توان ارسالی که مستقل از سیگنال x(t) است.



FM و PM در بسیاری از موارد شبیه هم هستند اما رفتار آنها در مورد نویز متفاوت است. خاصیت کاهش نویز PM بیشتر و بهتر از PM است.

برای اینکار یک دمدولاتور $y(t) = f(t) = f_c + f_\Delta x(t)$ که سیگنال $y(t) = f(t) = f_c + f_\Delta x(t)$ را تولید می کند. ملاحظه می کنید که سیگنال خروجی به f_Δ بستگی دارد. هرچه f_Δ بزرگتر شود دامنه سیگنال خروجی نیز بیشتر می شود بدون اینکه نیاز به افزایش توان ارسالی باشد. حال در مدولاتور فوق که بصورت سیستمی در زیر نشان داده شده است، نسبت $SNR ext{ خروجی همان نسبت توان } y(t)$ به توان SNR است.



به فرض ثابت بودن توان $\eta_D(t)$ ملاحظه می کنید که با افزایش f_Δ می توان توان y(t) را افزایش داد (بدون افزایش توان SNR پس SNR خروجی افزایش مییابد (بدون اینکه توان ارسالی S_T در فرستنده افزایش یافته باشد) البته توجه کنید که این افزایش SNR خروجی به بهای پهنای باند بیشتر بدست آمده است. هرچه پهنای باند بیشتری در نظر گرفته شود می توان SNR خروجی را افزایش داد.

FM و PM باند باریک':

سیگنال $x_c(t)$ را بصورت زیر بازنویسی می کنیم:

$$x_c(t) = x_{ci}(t)\cos\omega_c(t) - x_{cq}(t)\sin\omega_c t$$
 (*)
$$x_{ci}(t) = A_c\cos\phi(t) = A_c\left[1 - \frac{1}{2!}\phi^2(t) + \cdots\right]$$

$$x_{cq}(t) = A_c\sin\phi(t) = A_c\left[\phi(t) - \frac{1}{3!}\phi^3(t) + \cdots\right]$$
 : خال شرط ساده کننده $[|\phi(t)| \ll 1 \quad (1)]$ را فرض می کنیم. بنابراین

$$x_{ci}(t) \simeq A_c$$
 , $x_{cq}(t) \simeq A_c \phi(t)$

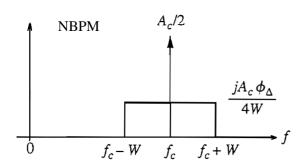
$$\Rightarrow X_c(f) = \frac{1}{2}A_c\delta(f - f_c) + \frac{j}{2}A_c\phi(f - f_c) , f > 0 \quad \stackrel{4\leq}{\longrightarrow} \phi(f) = \mathcal{F}\{\phi(t)\} = \begin{cases} \phi_{\Delta}X(f) & PM \\ -j. f_{\Delta}\frac{X(f)}{f} & f \end{cases}$$

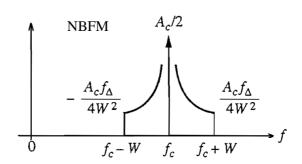
1. narrowband PM and FM



ملاحظه کنید که اگر $w \ll f_c$ باشد طیف سیگنال FM و FM میانگذر و با پهنای باند $w \ll f_c$ خواهد بود. البته به شرطی که فرض (۱) صادق باشد در غیر اینصورت جملههای $\phi^2(t)$ و $\phi^3(t)$ و را نیز باید در نظر گرفت که منجر به افزایش پهنای باند خواهند شد. لذا در صورت در نظر گرفتن فرض(۱) عبارت FM و PM باند باریک نامیده می شود.

مثال : اگر $X(t) = \frac{1}{2w} \pi \left(\frac{f}{2w} \right)$ میشود و طیفهای NBFM و X(t) = sinc2wt مربوطه چنین خواهند شد:





مدولاسيون تُن:

$$x(t) = \begin{cases} A_m \sin \omega_m t & PM \\ A_m \cos \omega_m t & FM \end{cases}$$

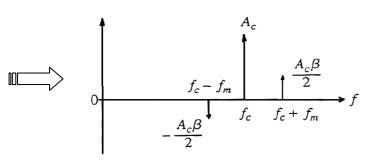
برای سادگی تحلیل فرض کنید:

$$\Rightarrow \phi(t) = \beta \sin \omega_m t \quad \text{3} \quad \beta \triangleq \begin{cases} \phi_{\Delta}.A_m & PM \\ \frac{A_m}{f_m}.f_{\Delta} & FM \end{cases}$$

پارامتر β را شاخص مدولاسیون FM و FM در حالت مدولاسیون تُن گوئیم. در حالت مدولاسیون باند باریک

است لذا رابطه st را بصورت زیر می توان نوشت : $eta \ll 1$

$$\begin{aligned} x_c(t) &\simeq A_c \cos \omega_c t - A_c \beta \sin \omega_m t \cdot \sin \omega_c t \\ &\simeq A_c \cos \omega_c t - \frac{1}{2} A_c \beta \cos(\omega_c - \omega_m) t + \frac{1}{2} A_c \beta \cos(\omega_c + \omega_m) t \end{aligned}$$





حال بدون در نظر گرفتن شرط باند باریک بودن (یعنی $1 \gg \beta$) و با β دلخواه، چنین مینویسیم :

$$x_c(t) = A_c[\cos\phi(t).\cos\omega_c t - \sin\phi(t).\sin\omega_c t]$$

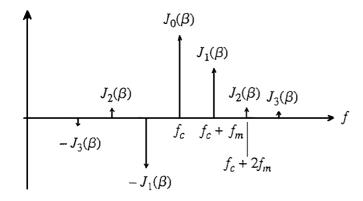
= $A_c[\cos(\beta\sin\omega_m t)\cos\omega_c t - \sin(\beta\sin\omega_m t)\sin\omega_c t]$ (2)

از جبر مثلثاتی می توان نوشت:

$$\begin{cases} \cos(\beta \sin \omega_m t) = J_0(\beta) + \sum_{n \in \mathcal{I}}^{\infty} 2J_n(\beta) \cdot \cos n\omega_m t \\ \sin(\beta \sin \omega_m t) = \sum_{n \in \mathcal{I}}^{\infty} 2J_n(\beta) \cdot \sin n\omega_m t \end{cases}$$

$$n$$
 که در عبارت بالا داریم : $J_n(\beta) \triangleq \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{j(\beta \sin \lambda - n\lambda)} d\lambda$: عبارت بالا داریم : که در عبارت بالا داریم : $x_c(t) = A_c J_0(\beta) \cos \omega_c t$ (2) جایگذاری معادلات فوق در $+\sum_{n=1}^{\infty} A_c J_n(\beta) [\cos(\omega_c + n\omega_m)t - \cos(\omega_c - n\omega_m)t]$ $+\sum_{n=1}^{\infty} A_c J_n(\beta) [\cos(\omega_c + n\omega_m)t + \cos(\omega_c - n\omega_m)t]$

$$J_{-n}(\beta) = (-1)^0 J_n(\beta) \implies x_c(t) = A_c \sum_{n=-\infty}^{\infty} J_n(\beta) \cos(\omega_c + n\omega_m) t$$



ملاحظه می شود که طیف FM شامل تعداد بی شماری مولفه در فرکانسهای $f_c \pm n f_m$ است و اندازه هر مؤلفه در فرکانس $f_c \pm n f_m$ است.

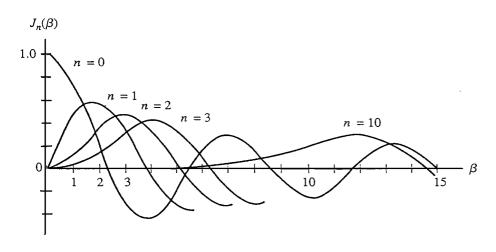
چند نکته در مورد توابع بسل:

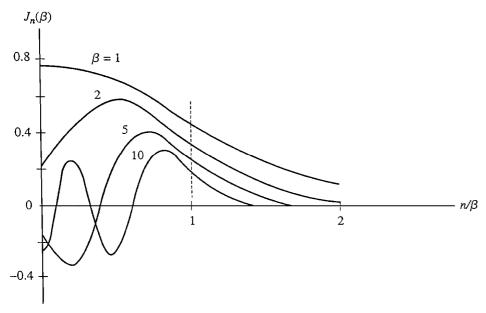
۱- اندازه مؤلفه واقع در f_c برابر f_c است که eta همان اندیس مدولاسیون و وابسته به سیگنال است. پس برخلاف سیستمهای مدولاسیون خطی، در اینجا مؤلفه واقع در فرکانس f_c حاوی اطلاعات است.(مفید است.) $\beta = 2.4$ همچنین مواقعی پیش می آید که این مؤلفه صفر می شود . مثلاً بازاء ... و 5.5 و



 $\beta \ll 1$ عداد خطوط باند جانبی که اندازه نسبی دامنههایشان قابل توجه است نیز به β بستگی دارد. اگر $1 \gg \beta$ باشد فقط J_1 و J_0 مهم هستند و بنابراین همانطور که در مورد J_0 و J_0 دیدیم طیف شامل حامل و دو خط جانبی است. اما اگر $J_0 \gg \beta$ باشد طیف شامل مولفههای بسیار زیادی خواهد بود و پهنای باند به همان نسبت بزرگتر می شود.

۳- شکلهای مربوط به $J_n(eta)$ یکی برحسب eta و دیگری برحسب $rac{n}{eta}$ مفید هستند.



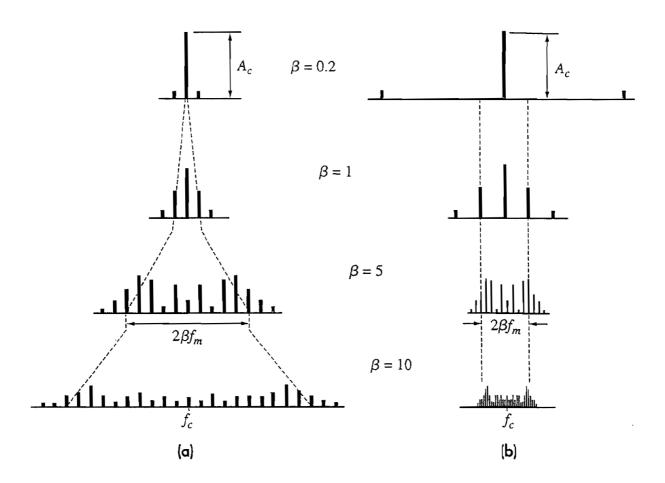


در شکلها ملاحظه می کنید که برای $1 < \frac{n}{\beta} > 1$ ها بطور یکنوا کاهش پیدا می کنند و برای $1 \ll J_n(\beta)$ ها بطور یکنوا کاهش پیدا می کنند و برای $1 \ll J_n(\beta) \ll 1$ می شود. پس در تعیین پهنای باند $1 \ll J_n(\beta) \ll 1$ می شود. پس در تعیین پهنای باند $1 \ll J_n(\beta) \ll 1$ می شود. پس در حالت کلی $1 \ll J_n(\beta) \ll 1$ است) را برابر $1 \ll J_n(\beta) \ll 1$ در نظر گرفت.



$$(B_{w}=n_{bw}f_{m}=eta f_{m}$$
 شود. $lacktriangledown$ (زیرا باید 1 $rac{n_{bw}}{eta}=1$

طیف FM یا PM در دوحالت در شکل های زیر نشان داده شده است :



در شکل (a) که هم برای PM و هم برای FM مناسب است f_m ثابت بوده و eta تغییر می کند.

در شکل (b) که مناسب تحلیل فقط FM است، $A_m f_\Delta$ ثابت است و با افزایش(کاهش) که مناسب تحلیل فقط است، $A_m f_\Delta$ می یابد. خطوط نقطه چین پهنای باند را نشان می دهند.

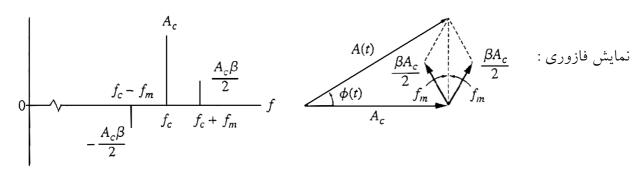
بررسی فازوری مدولاسیون نمایی در حالت تک تُن:

ابتدا حالت باند باریک را بررسی میکنیم:

NB:
$$x_c(t) \simeq A_c \cos \omega_c t - A_c \beta \sin \omega_m t . \sin \omega_c t$$

$$\simeq A_c \cos \omega_c t - \frac{A_c \beta}{2} \cos(\omega_c - \omega_m) t + \frac{A_c \beta}{2} \cos(\omega_c + \omega_m) t$$

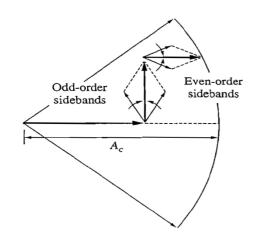




پوش
$$A(t) \cong \sqrt{A_c^2 + \left(2\frac{\beta}{2}A_c\sin\omega_m t\right)^2} \simeq A_c\left[1 + \frac{\beta^2}{4} - \frac{\beta^2}{4}\cos2\omega_m t\right]$$

فاز
$$\phi(t) \simeq tan^{-1} \left[\frac{2\left(\frac{\beta}{2}\right)A_c \sin \omega_m t}{A_c} \right] \simeq \beta \sin \omega_m t$$

ملاحظه می کنید که فاز همانگونه است که باید می بود اما دامنه بجای اینکه ثابت باشد متغیر است. (اعوجاج)



در حالت β دلخواه تعداد بسیار زیادی فازور با مرتبههای فرد و زوج داریم که باهم ترکیب می شوند:

مرتبههای فرد پاسخ فاز مناسب و مرتبههای زوج پاسخ دامنه مناسب را ایجاد می کنند.

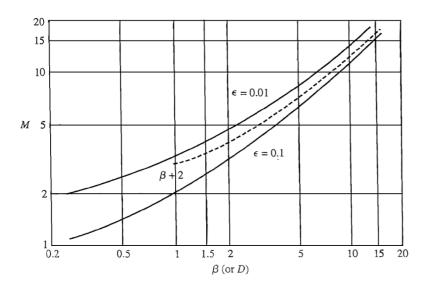
محاسبه یهنای باند FM:

همانطور که گفته شده برای $1 \gg I_n(eta)$ بازاء $1 < \left| rac{n}{eta}
ight|$ ناچیز است.

 $f_c\pm eta f_m=f_c\pm A_m f_\Delta$ لذا مولفههای مهم در $|n|\leq eta=rac{A_m f_\Delta}{f_m}$ یا به عبارت دیگر در محدوده فرکانسی قرار دارند. اگر $1 \gg eta$ باشد تمام مولفهها در مقایسه با حامل ناچیز هستند اما ما حداقل یکی از این مولفهها را نگه داشته و بعنوان طیف(پهنای باند) درنظر میگیریم زیرا در غیر اینصورت خود حامل به تنهایی معرف مدولاسیون نمایی نخواهد بود. پس برای eta کوچک مولفههای مهم را در فاصله $f_c \pm f_m$ فرض میکنیم. در بهنای باند $B=2M(eta)f_m$, $M(eta)\geq 1$ حالت كلى مى توان نوشت:



که M(eta) عدد طبیعی است که بازاءِ آن $arepsilon > J_M(eta) > arepsilon$ است که arepsilon یک مقدار آستانه است. M(eta) است، لذا بصورت eta است.) این عدد همانطور که دیدیم تابعی از eta است، لذا بصورت (وابسته به کاربرد بین etaنوشته می شود. بازاءِ arepsilon=0.01 پهنای باند خیلی سختگیرانه و بازاءِ arepsilon=0.01 پهنای باند نسبتاً بدون احتیاط (8 (همراه با اعوجاج) انتخاب شده است. لذا معمولاً بین ایندو انتخاب می شود. نمودار $M(\beta)$ برحسب β در دوحالت مذکور در شکل زیر نشان داده شده است:



(توجه کنید که B زمانی همان پهنای باند انتقال است که eta برای ماکزیمم فرکانس موجود در سیگنال و با ماكزيمم دامنه محاسبه شده باشد)

توجه کنید که در رابطه eta_{T} ، eta متناظر با ماکزیمم فرکانس است و بزرگترین eta نیست. ولی تمام مولفههای دیگر یهنای باندی کمتر از B_T خواهند داشت.

گرچه در حالت مدولاسیون نمایی نمی توان از اصل جمع آثار استفاده کرد اما همانطور که در تحلیل قبلی خود در مورد مدولاسیون چند تُن دیدیم پهنای باند تحت تأثیر فرکانس غالب قرار دارد. لذا در حالت سیگنال دلخواه



را در شرایط بدترین حالت (بزرگترین مؤلفه فرکانسی B_T) بدست باند B_T باند B_T باند B_T بدست می آوریم. بنابراین با تعمیم مدولاسیون تُن به یک سیگنال دلخواه X(t) نسبت انحراف را چنین تعریف $D \triangleq \frac{f_\Delta}{W}$

ملاحظه می کنید که D برابر تقسیم بیشترین انحراف فرکانسی به بیشترین مؤلفه فرکانسی موجود در سیگنال $B_T = 2M(D)W$: است. از نتایج قبل می توان پهنای باند انتقال B_T را چنین نوشت :

در عبارت بالا D معادل β است.

برای تقریب M(D) در حالتهای حدی معمولاً از رابطه زیر استفاده می شود :

$$B_T = \begin{cases} 2DW = 2f_{\Delta} & D \gg 1 \\ 2W & D \ll 1 \end{cases}$$

دو نتیجه فوق را می توان در رابطه زیر با هم ترکیب کرد:

$$B_T\simeq 2(f_\Delta+W)=2(D+1)W\quad egin{cases} D\gg 1\ D\ll 1 \end{cases}$$
قاعده کارلسون آ

در عمل مخصوصاً برای سیستمهای FM، FM است لذا تقریب فوق چندان مناسب نیست. در حقیقت تقریب فوق مقداری کمتر از مقدار واقعی را بدست می دهد.

$$B_T \simeq 2(f_\Delta + 2W) = 2(D+2)W \quad for \quad D>2$$
 : عرب بهتر چنین است :

که از آن می توان برای محاسبه یهنای باند 3dB تقویت کننده های FM استفاده کرد.

همانطور که در مورد FM از پارامتر D استفاده کردیم در مورد PM نیز می توان از ϕ_{Δ} در رابطه B_T استفاده کرد:

$$B_T=2M(\phi_\Delta)W$$
 $M(\phi_\Delta)\geq 1$ $B_T\simeq 2(\phi_\Delta+1)W$: معادل قاعده کارلسون در این حالت چنین می شود

نکته ای که در این حالت باید به آن اشاره داشت این است که برخلاف D که به W وابستگی داشت، ϕ_{Δ} در اینجا مستقل از W است.



^{1.} deviation ratio

^{3.} underestimate

^{2.} Carson's rule

 $\begin{array}{ll} \textit{NBFM}: & \textit{D} \ll 1 \\ \textit{NBPM}: & |\phi_{\Delta}| \ll 1 \\ \end{array} \Rightarrow \textit{B}_{T} \simeq 2W$

برای FM و PM باند باریک داریم :

 $WBFM: D \gg 1 \implies B_T \simeq 2f_\Delta \gg W$

برای FM باند وسیع داریم:

اما PM باند وسیع $\phi_{\Delta} \leq \pi$ است، درحالیکه برای عریف اولیه PM همیشه و باند وسیع $\phi_{\Delta} \leq \pi$ است، درحالیکه برای

است. $\phi_{\Delta}\gg 1$ باید $\phi_{\Delta}\gg 1$ باشد که این مخالف با فرض درنظر گرفته شده است.

اعوجاج خطي:

در اثر عبور سیگنال FM یا PM از یک شبکه خطی ممکن است روی دهد:

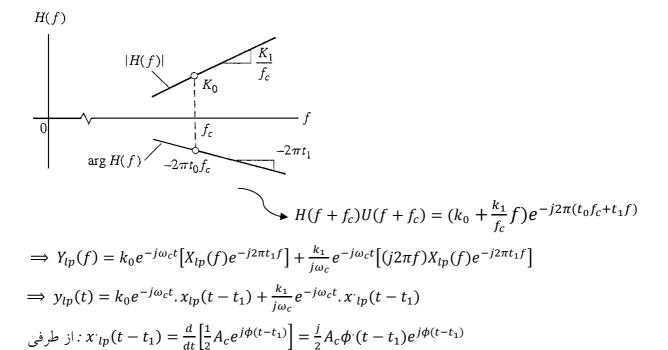
$$x_c(t) \longrightarrow H(f) \qquad y_c(t)$$

$$x_c(t) = \frac{1}{2} A_c e^{j(\omega_c t + \phi(t))} \Rightarrow x_{lp}(t) = \frac{1}{2} A_c e^{j\phi(t)}$$

$$\mathrm{H}(\mathrm{f})$$
 ایین گذر = $\mathrm{H}(\mathrm{f}+\mathrm{f}_c)U(\mathrm{f}+\mathrm{f}_c) \Longrightarrow \mathrm{Y}_{lp}(\mathrm{f}) = \mathrm{H}(\mathrm{f}+\mathrm{f}_c)U(\mathrm{f}+\mathrm{f}_c)\mathrm{X}_{lp}(\mathrm{f})$ معادل پایین گذر

تبدیل به حالت میانگذر
$$\Rightarrow y_c(t) = 2Reig[y_{lp}(t)e^{j\omega_c t}ig]$$

در عمل محاسبه ی $X_{lp}(f)$ و $Y_{lp}(f)$ بسیار مشکل است. برای ادامه تحلیل حالت ساده زیر را درنظر می گیریم:





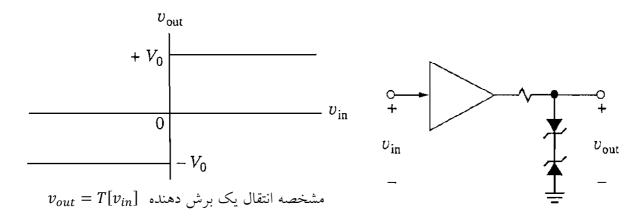
$$\Rightarrow egin{cases} y_c(t) = A(t)\cos[\omega_c(t-t_0) + \phi(t-t_1)\,] & o & o \ A(t) = A_c\left[k_0 + rac{k_1}{\omega_c}\phi\cdot(t-t_1)
ight] \end{cases}$$

: است لذا $\phi^{\cdot}(t)=2\pi f_{\Delta}x(t)$ ، FM در حالت

$$A(t) = A_c \left[k_0 + \frac{k_1 f_{\Delta}}{f_c} x(t - t_1) \right]$$

ملاحظه می کنید که رابطه مربوط به مدولاسیون $M=rac{k_1f_\Delta}{f_ck_0}$ با $M=rac{k_1f_\Delta}{f_ck_0}$ باعث ملاحظه می کنید که رابطه مربوط به مدولاسیون $M=rac{k_1f_\Delta}{f_ck_0}$ باعث M به M به M شده است.

اعوجاج فوق را می توان به کمک یک محدودکننده سخت ایده آل یا برش دهنده آ از بین برده و دوباره موج FM بدست آورد:



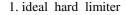
برای تحلیل از سری فوریه $v_{out}(t)$ استفاده می کنیم.

اگر ورودی را بصورت $v_{in}(t) = A(t)\cos\theta_c(t)$ بنویسیم ملاحظه می شود که خروجی و ورودی هردو با دوره تناوب 2π متناوب هستند. بسط سری فوریه خروجی چنین خواهد شد :

$$v_{out}(t) = \sum_{n=1}^{\infty} |2a_n| \cos(n\theta_c(t) + 4a_n) \quad \text{$_{\mathcal{I}}$} \quad a_n = \frac{1}{2\pi} \int_{2\pi} T[v_{in}] e^{-jn\theta_c} \, d\theta_c$$

نتیجه نهایی چنین خواهد شد:

$$v_{out}(t)=rac{4v_o}{\pi}\cos(\omega_c t+\phi(t))-rac{4v_o}{3\pi}\cos(3\omega_c t+3\phi(t))+\cdots$$
حال به کمک یک BPF می توان مؤلفه مورد نظر را جدا کرد و موج



2. clipper



توليد مستقيم FM:

$$(f>1 GHZ)$$
 کلیسترون $^{\text{`}}VCO$ مانند لامپ کلیسترون $^{\text{`}}VCO$ مانند لامپ کلیسترون

$$"-$$
 در فرکانسهای پایین : -1 انتقال نتیجه قبلی به فرکانسهای پایین -1 : -1 در فرکانسهای پایین : -1 در غییرات امپدانس با سیگنال، بطور مثال در یک مدار تشدید -1 :

$$\mathcal{C}(t) = \mathcal{C}_0 - \mathcal{C}x(t) \implies$$
 نوسان ساز خروجی نوسان خروجی خرو خروجی نوسان ساز خروجی نوسان ساز

$$\theta_{c}'(t) = \frac{1}{\sqrt{LC(t)}} = \frac{1}{\sqrt{LC_0}} \left[1 - \frac{C}{C_0} x(t) \right]^{-\frac{1}{2}} \qquad if \quad \begin{cases} \omega_c = \frac{1}{\sqrt{LC_0}} \\ \left| \frac{C}{C_0} x(t) \right| \ll 1 \end{cases} \Rightarrow$$

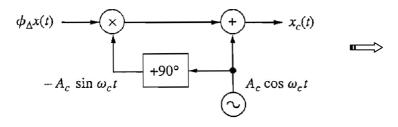
$$\theta_c(t) \simeq \omega_c \left[1 + \frac{c}{2c_0} x(t) \right] \implies \theta_c(t) \simeq 2\pi f_c t + 2\pi \frac{c}{2c_0} f_c \int_0^t x(\lambda) d\lambda$$

که همان مدولاسیون فرکانسی با $f_{\Delta}=rac{c}{2C_{0}}.f_{c}$ است.

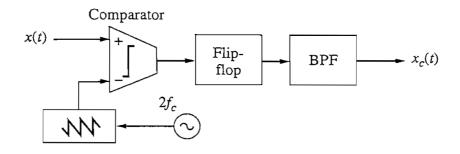
تولىد PM:

مدولاتور ، $x_c(t)\simeq A_c\cos\omega_c t-A_c\phi_\Delta x(t)$. $\sin\omega_c t$ ، مدولاتور : (NBPM) باند باریک PM-1

: چنین است *NBPM*



۲- تولید PM معمولی: برای داشتن شیفتفازهای بزرگتر می توان از طرح زیر استفاده کرد:

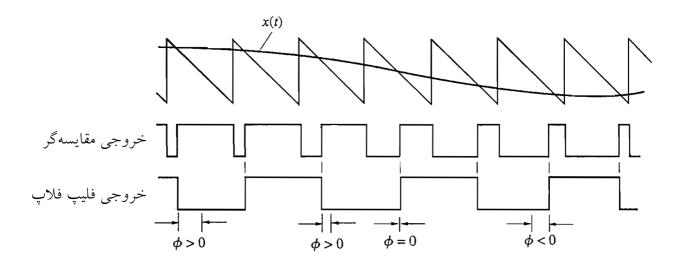


- 1. voltage controlled oscillator
- 3. down-convert

2. klystron tube

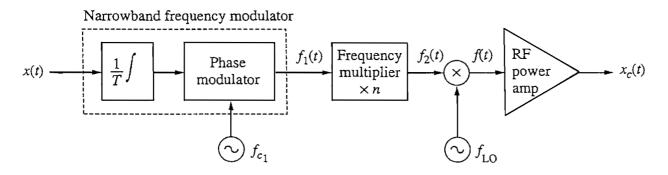


نحوه عملكرد مدار بالا بصورت زير است:



:FM تولید غیر مستقیم

ابتدا NBFM و سپس FM می سازیم. برای اینکار می توان از طرح زیر استفاده کرد:



$$f_1(t)=f_{c_1}+rac{\phi_{\Delta}}{2\pi T}x(t)$$
 \Rightarrow انحراف فركانسى اوليه $f_{\Delta_1}=rac{\phi_{\Delta}}{2\pi T}$

 f_{Δ} به کمک ضرب کننده فرکانسی به f_{Δ_1} است. مقدار f_{Δ_1} را به کمک ضرب کننده فرکانسی به انحراف فرکانس مى رسانيم. لذا خروجي واحد مذكور داراي فركانس لحظهاي زير است:

ملاحظه می کنید که فرکانس حامل نیز در n ضرب شده است که ممکن است بزرگتر از مقدار مورد نظر ما باشد. برای بدست آوردن فرکانس حامل مطلوب f_c ، از شیفت یا تبدیل فرکانسی استفاده میکنیم. فرکانس

1. frequency conversion



نوسان ساز محلی f_{lo} طوری تعیین می شود که $|nf_{c_1} \pm f_{lo}| + f_{c_1}$ شود. در این حالت، فرکانس لحظه خروجی، $f(t) = f_c + f_{\Lambda} \cdot x(t)$ (f(t) ، برابر می شود با:

آشكارسازي فركانسي:

یک آشکارساز فرکانسی ٔ یا مجزا ساز ٔ باید ولتاژ خروجی آن متناسب با فرکانس لحظهای سیگنال ورودی باشد.

دسته های مختلف آشکار سازی فرکانسی عبار تند از:

۲- مجزاساز برمبنای شیفت فاز ۳

۱ - تبدیل *FM* به ۱

٤- فيدبک فرکانسي

۳- آشکارساز عبور از صفر

در ادامه سه دسته اول را بررسی می کنیم.

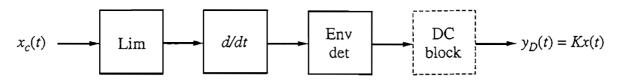
دسته اول : در این دسته خروجی مشتق زمانی ورودی است. با این کار همانطور که دیدیم FM به AM تبدیل

$$x_c(t) = A_c \cos \theta_c(t)$$
 و $\theta_c^{\cdot}(t) = 2\pi [f_c + f_{\Delta}.x(t)] \Rightarrow$

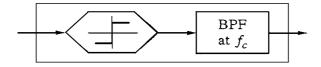
 $\Rightarrow x_c^{\cdot}(t) = -A_c\theta_c^{\cdot}(t)\sin\theta_c(t) = 2\pi A_c[f_c + f_{\Delta}.x(t)]\sin(\theta_c(t) \pm 180^{\circ})$

حال می توان از یک آشکارساز پوش برای بدست آوردن فرکانس لحظه ای $f(t) = f_c + f_\Delta. x(t)$ استفاده کرد.

بلوك دياگرام اين روش چنين است:



 $x_c(t)$ ورودی $x_c(t)$ ابتدا به یک محدودکننده ٔ داده می شود تا تغییرات ناخواسته و تصادفی دامنه سیگنال $x_c(t)$ حذف شود. واحد محدودكننده معمولاً چنين است:



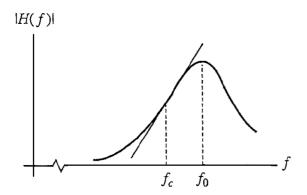
- 1. frequency detector
- 4. Zero-crossing detection
- 2. Discriminator
- 5. limitter

3. phase-shift discrimination



واحد حذف DC نيز براى حذف مؤلفه DC ناشى از حامل است.

همانطورکه می دانیم یک مشتق گیر حول نقطه کار خود پاسخ فرکانسی بصورت $|H(f)|=2\pi f$ دارد. همانطور



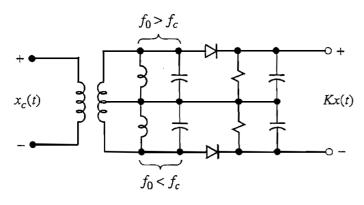
که در روبرو نشان داده شده یک مدار تشدید معمولی نیز

در قسمتی از پاسخ خود چنین رفتاری دارد.

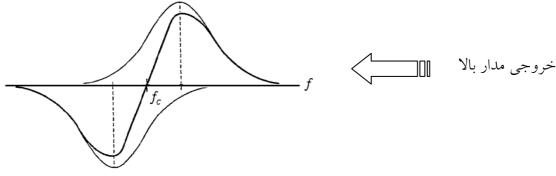
(رفتار خطی= خاصیت مشتق گیری) اما محدوده خطی

مذكور كوچك است.

برای افزایش محدوده خطی می توان مطابق شکل زیر از مدار مجزا ساز متعادل استفاده کرده است :



ملاحظه میکنید که مدار روبرو از دو مدار تشدید که یکی بالای f_c و دیگری پایین تنظیم شده تشکیل شده است. خروجی f_c برابر تفاضل پاسخ دو مدار تشدید است.



در اینحالت نیاز به واحد حذف DC نداریم؛ زیرا در حین تفاضل گیری، مقادیر DC از هم کم می شوند.

دسته دوم : آشکارسازهای برمبنای شیفت فاز، پاسخ فاز خطی دارند. (برخلاف دسته قبل که پاسخ دامنه خطی داشتند.)

$$\frac{dv}{dt} = v'(t) \simeq \frac{1}{t_1} [v(t) - v(t - t_1)]$$

اصول کار آنها برمبنای رابطه روبرو است :

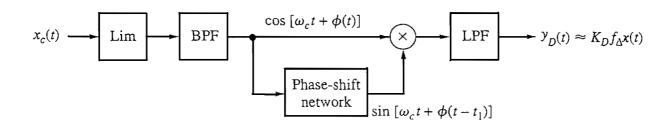
1. balanced discriminator



- حال اگر $\phi^{\cdot}(t)=2\pi f_{\Delta}.x(t)$ باشد داریمv(t)=v(t) حال اگر

$$\phi(t) - \phi(t - t_1) \simeq t_1 \phi^{\cdot}(t) = 2\pi f_{\Delta} \cdot t_1 \cdot x(t)$$

شكل زير چنين طرحي را نشان ميدهد:

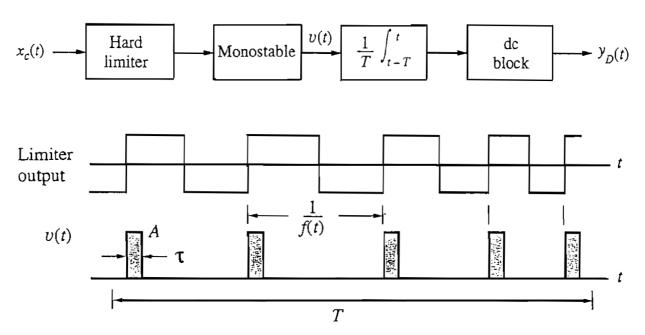


خروجی LPF در حقیقت چنین است:

$$\sin[\phi(t) - \phi(t - t_1)] \simeq \phi(t) - \phi(t - t_1) \qquad \qquad : |\phi(t) - \phi(t - t_1)| \ll \pi$$

$$\Rightarrow y_D(t) \simeq k_D f_{\Delta} x(t)$$

دسته سوم: شکل زیر اصول عملکرد آشکارساز عبور از صفر را نشان میدهد:



زمان T را طوری انتخاب میکنیم که $\frac{1}{T} \ll f_c$. لذا سیگنال v(t) قطار پالسی با دوره تناوب تقریباً ثابت $rac{1}{T}\int_{t-T}^{t}v(\lambda)d\lambda=rac{1}{T}n_{T}$. است. تعداد پالس ها در زمان T برابر $n_{T}\simeq Tf(t)$ است. لذا $rac{1}{f(t)}$ $\Rightarrow y_D(t) \simeq k_D f_\Delta x(t)$



محدوده کاری آشکارساز فوق بین 1HZ تا 10MHZ است. برای افزایش محدوده کاری می توان از یک شمارنده تقسیم بر ۱۰ بعد از واحد محدودکننده سخت استفاده کرد تا محدوده کاری تا 100MHZ نیز افزایش یابد.

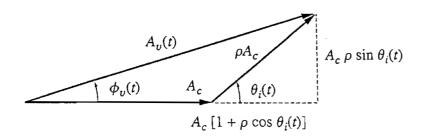
تداخل!:

به ترکیب یک سیگنال مفید حاوی اطلاعات با سیگنال دیگری که معمولاً ناشی از یک منبع انسانی است گفته می شود. بطور مثال درآنتن گیرنده که همزمان چندین سیگنال روی یک محدوده فرکانسی دریافت می شوند. یا دریافت یک سیگنال مشخص از چند مسیر مختلف با تأخیرهای متفاوت.

بررسی تداخل در حالت تن:

: غنیر، باشد که روی f_c تنظیم شده چنیر، باشد خرض کنید کل سیگنال دریافتی یک گیرنده که روی

$$\begin{split} v(t) &= A_c \cos \omega_c + A_i \cos[(\omega_c + \omega_i)t + \phi_i] \\ &= A_v(t) \cos[\omega_c t + \phi_v(t)] \quad , \quad \rho \triangleq \frac{A_i}{A_c} \quad , \quad \theta_i(t) \triangleq \omega_i t + \phi_i \end{split}$$



$$if \;
ho \gg 1 \; \Rightarrow \; egin{cases} A_v(t) \simeq A_i[1+
ho^{-1}\cos{(\omega_i t+\phi_i)}] \; \longrightarrow \; AM$$
پوش همچنان مدولاسیون AM را دارد.

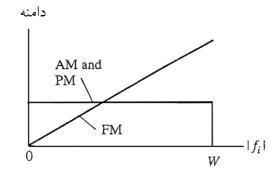
1. Interference



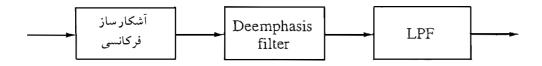
مال اگر v(t) را به یک مدولاتور AM ، یک مدولاتور فرکانسی با ثابت k_D اعمال کنیم، به فرض $t \ll 1$: بدست خواهیم آورد $\phi_i=0$

$$y_D(t) \simeq egin{cases} k_D(1+
ho\cos\omega_i t) & AM \ k_D
ho\sin\omega_i t & PM \ k_D
ho f_i\cos\omega_i t & FM \end{cases}$$
 به شرط $f_i \leq W$ به شرط فیلتر LP تا توسط فیلتر

ملاحظه می کنید که در AM و PM یک سیگنال ناخواسته بوجود آمده که متناسب با ho است. و در PM علاوه بر به f_i نیز بستگی دارد. پس اگر سیگنال تداخل کننده سیگنال، هم کانال با سیگنال اصلی و با همان فرکانس hoحامل باشد($f_i=0$)، FM مصون از سیگنال ناخواسته خواهد بود و کمترین آسیب را خواهد دید. اما اگر سیگنال ناخواسته مربوط به کانال مجاور باشد ($f_i \neq 0$)، FM بیشترین آسیب را خواهد دید.



فيلترهاي Deemphasis و Preemphasis



فیلتر deemphasis باعث کاهش اثر اعوجاج ناشی از سیگنال ناخواسته می شود.

برای جبران اثر فیلتر deemphasis روی سیگنال مطلوب، در فرستنده باید سیگنال اصلی را از یک فیلتر که عكس منحنى فيلتر deemphasis است و فيلتر preemphasis يا predistorting نام دارد عبور دهيم:

$$\begin{split} H_{pe}(f) &= \frac{1}{H_{de}(f)} \qquad |f| \leq W \\ H_{de}(f) &= \left[1 + j\left(\frac{f}{B_{de}}\right)\right]^{-1} \simeq \begin{cases} 1 & |f| \ll B_{de} \\ \frac{B_{de}}{if} & |f| \gg B_{de} \end{cases} \\ &: \text{ if } l \gg B_{de} \end{split}$$



که B_{de} تا حد قابل ملاحظه ای کمتر از W است.

$$H_{pe}(f) = \left[1 + j\left(\frac{f}{B_{de}}\right)\right] \simeq \begin{cases} 1 & |f| \ll B_{de} \\ \frac{jf}{B_{de}} & |f| \gg B_{de} \end{cases}$$

ملاحظه می کنید که قبل از مدولاسیون FM از سیگنال مشتق گرفته شده است، و این در حقیقت مدولاسیون فاز است. لذا preemphasized FM در حقیقت ترکیبی از PM و PM است.

