# پردازش سیگنال های دیجیتال پیشرفته

فصل ششم نمایش زمان-فرکانس

ارایه شده توسط:

حجت قیمت گر استادیار دانشگاه خلیج فارس بوشهر



هدف از پردازش زمان-فرکانس، استخراج ویژگیهای محلی یک سیگنال به صورت اطلاعات زمانی و فرکانسی است.

به منظور داشتن یک تفکیک زمانی و فرکانسی مناسب، نیاز است که کرنل زمانی  $\phi(t)$  و تبدیل فوریه آن  $\Phi(\Omega)$  (کرنل فرکانسی) در نقاط  $t_k$  و  $t_k$  دارای پهنای باریکی باشند.

خ طبق اصل عدم قطعیت (در ادامه مطرح می شود)، باریک بودن کرنل در یک حوزه، منجر به گسترش در حوزه دیگر است.

در حوزه فوریه، ما اطلاعات فرکانسی داریم. یعنی میدانیم که چه مولفههای فرکانسی وجود دارد اما نمیدانیم این مولفهها در چه زمانی حضور دارند.

در تحلیل سیگنالهای ناایستان، آنالیز فوریه عملکرد خوبی ارائه نمیدهد. زیرا توان هر مولفه فرکانسی را در تمام زمانها جاروب میکند:

$$F(\Omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\Omega t}dt$$



#### ایده:

به کارگیری یک پنجره با طول ثابت و محاسبه تبدیل فوریه در هر سیگنال پنجره شده

$$F(\Omega,\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g^*(t-\tau)e^{-j\Omega t}dt$$

این انتگرال، اساس تبدیل STFT است.

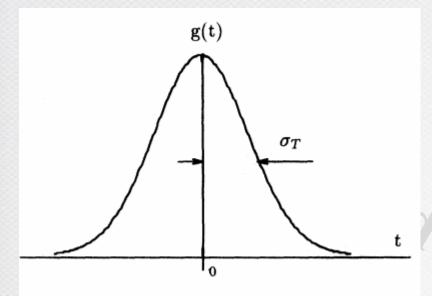
- . تابع پنجره نامیده می شود که به عنوان تابع مادر نیز شناخته می شود g(t)
  - گوسی انتخاب شود، تبدیل STFT را تبدیل گابور گویند. laket
- . توابع اساسی با مدولاسیون و انتقال تابع پنجره g(t) با پارامترهای  $\Omega$  و au تشکیل میشوند.

#### رفتار پارامترها:

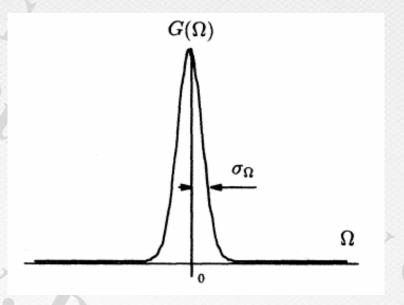
۱- با افزایش پارامتر au، تابع مادر تنها در حوزه زمان منتقل میشود و گستردگی در حوزه زمان تغییری نمی کند. ۲- با افزایش پارامتر au، تابع مادر تنها در حوزه فرکانس منتقل میشود و گستردگی در حوزه فرکانس تغییری نمی کند.



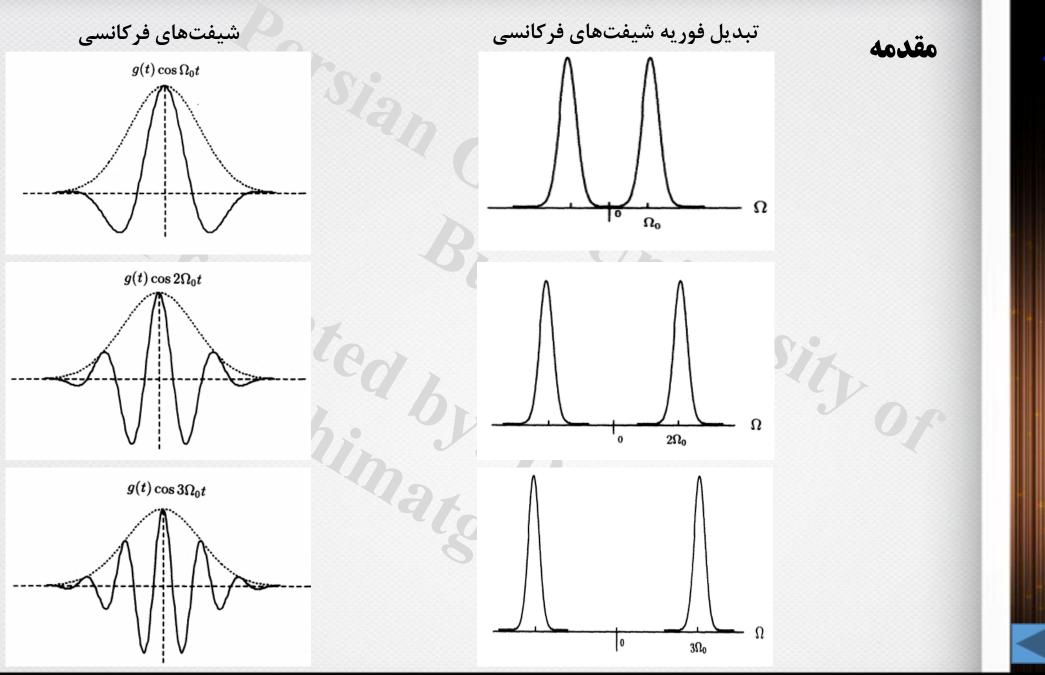
تابع مادر تبدیل STFT گابور

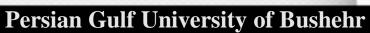


تبدیل فوریه تابع مادر تبدیل STFT گابور









نکته: مشکل اساسی STFT این است که طول پنجره زمانی ثابت است و بنابراین تنها یک رزولوشن زمان-فرکانسی حاصل می شود. این یک نتیجه از اصل عدم قطعیت است.

#### اصل عدم قطعیت:

به ازای هر تابع  $\phi(t)$  و تابع تبدیل فوریه آن  $\Phi(\Omega)$  می $\phi(t)$  می $\delta_T \delta_\Omega \geq 1/2$ 

که  $\delta_\Omega$  و  $\delta_\Omega$  به ترتیب RMS گسترش  $\phi(t)$  و  $\Phi(\Omega)$  و  $\Phi(\Omega)$  در مرکز نمونههای زمانی و فرکانسی هستند و برابرند با:

$$\delta_T^2 = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} (t - \bar{t})^2 |\phi(t)|^2 dt}{E}$$

$$\delta_{\Omega}^{2} = \frac{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} (\Omega - \overline{\Omega})^{2} |\Phi(\Omega)|^{2} d\Omega}{E}$$

که E انرژی سیگنال و  $\overline{\Omega}$  و میانگین وزنی کرنلهای زمانی و فرکانسی هستند:



$$E = \int_{-\infty}^{\infty} |\phi(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \Omega |\Phi(\Omega)|^2 d\Omega$$
$$\bar{t} = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} t |\phi(t)|^2 dt}{E}$$
$$\bar{\Omega} = \frac{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \Omega |\Phi(\Omega)|^2 d\Omega}{E}$$

#### حالت تساوى:

 $e^{-lpha t^2}$  رابطه اصل عدم قطعیت در صورتی به صورت  $\delta_T \delta_\Omega = 1/2$  است که  $\phi(t)$  یک تابع گاوسی به صورت باشد.

تعریف: حاصلضرب  $\delta_T\delta_\Omega$  به عنوان سلول رزولوشن نامیده میشود.



#### سلول رزولوشن:

فرض کنید  $g(t) o G(\Omega)$  یک زوج تبدیل فوریه باشند که هر دو گاوسی هستند. در این صورت نمونه شیفت خورده زمانی و فرکانسی این تابع برابر است با:

$$g_{\tau,\beta}(t) = g(t-\tau)e^{j\beta t} \to G(\Omega) = e^{-j(\Omega-\beta)\tau}G(\Omega-\beta)$$

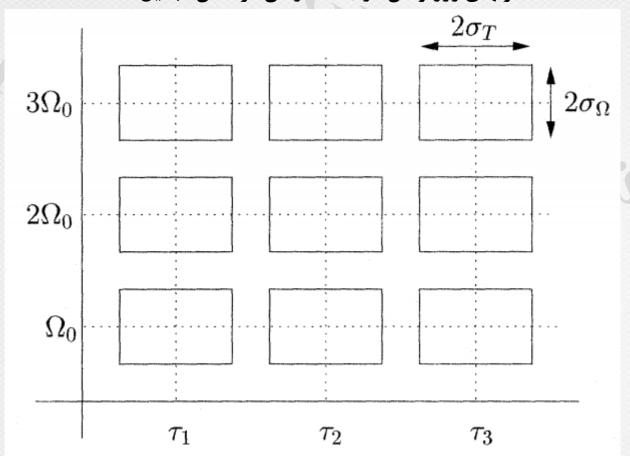
این مجموعه دو پارامتری، در مرکز  $(\tau,\beta)$  از صفحه زمان-فرکانس قرار دارند. به سادگی میتوان نشان داده که STFT گستردگی این تابع همانند گستردگی تابع مادر g(t) است و بنابراین رزولوشن زمان-فرکانس تبدیل همواره ثابت است:

$$\delta_{T(\tau,\beta)}^{2} = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} (t - \bar{\tau})^{2} |g_{\tau,\beta}(t)|^{2} dt}{E} = \delta_{T}^{2}$$

$$\delta_{\Omega(\tau,\beta)}^{2} = \frac{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} (\Omega - \bar{\beta})^{2} |G_{\tau,\beta}(\Omega)|^{2} d\Omega}{E} = \delta_{\Omega}^{2}$$



### سلولهای رزولوشن در صفحه زمان فرکانس تبدیل STFT





#### ۱- تبدیل STFT پیوسته

تبدیل STFT پیوسته، یک نگاشت از فضای یک بعدی f(t) به فضای دو بعدی نگاشت از فضای یک بعدی از  $f(\Omega, au)$ 

$$F(\Omega,\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g^*(t-\tau)e^{-j\Omega t}dt$$

- اگر  $\Omega$  ثابت باشد و au تغییر کند، در واقع توان سیگنال در باند فرکانسی به مرکزیت  $\Omega$  را به صورت تابعی از زمان نشان میدهیم. (معادل با یک خط راست موازی با محور زمانی)
- اگر  $\tau$  ثابت باشد و $\Omega$  تغییر کند، در واقع توان سیگنال در بازه زمانی حول  $\tau$  را به صورت تابعی از فرکانس نشان می دهیم. (معادل با یک خط راست موازی با محور فرکانسی)

### عكس تبديل STFT پيوسته

$$f(t) = 1/2\pi \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} F(\Omega, \tau) g(t - \tau) e^{j\Omega t} d\Omega d\tau$$



تبدیل STFT را می توان به صورت حاصلضرب داخلی زیر نوشت:

$$F(\Omega,\tau) = \langle f(t), g(t-\tau)e^{j\Omega t} \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g^*(t-\tau)e^{-j\Omega t}dt$$

تبدیل STFT را می توان به صورت کانولوشن زیر نوشت:

$$F(\Omega,\tau) = f(t)e^{-j\Omega t} * g^*(-t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g^*(t-\tau)e^{-j\Omega t}dt$$

$$\begin{array}{c|c} f(t) & \nearrow & \tilde{g}(t) \\ \hline & & & \\ & & &$$



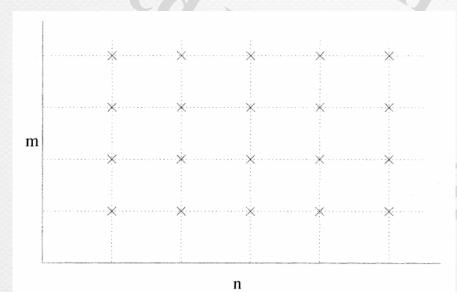
#### ۲- تبدیل STFT گسسته

STFT پیوسته در زمان، به یک نمایش مفید برای  $(\Omega, \tau)$  در تبدیل  $(\Omega, \tau)$  در تبدیل  $(\Omega, \tau)$  در تبدیل  $(\Omega, \tau)$  در تبدیل  $(\Omega, \tau)$  در زمان رسید. به عبارت دیگر اگر تعریف کنیم

$$\Omega=m\Omega_0$$
 , $au=n au_0$ 

آنگاه داریم:

$$F(\mathrm{m}\Omega_0, n\tau_0) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)g^*(t - n\tau_0)e^{-j\mathrm{m}\Omega_0 t}dt$$





#### سوال:

آیا می توان از نمونههای گسسته F(m,n) ، به سیگنال پیوسته در زمان f(t) رسید؟

#### سوال:

اگر  $\Omega_0 au_0 < 2\pi$  باشد، در این صورت می توان به صورت زیر به سیگنال f(t) رسید:

$$f(t) = \frac{\Omega_0 \tau_0}{2\pi} \sum_{(m=-\infty)}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} F(m,n) g(t - n\tau_0) e^{jm\Omega_0 t}$$

#### نكته:

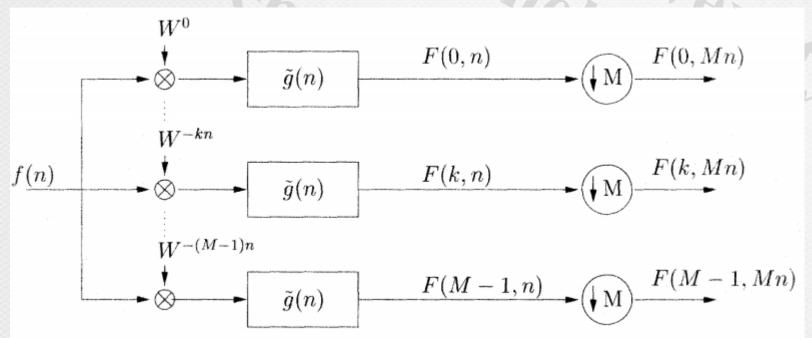
. توابع  $g(t-n au_0)e^{j ext{m}\Omega_0t}$  متعامد نیستند و بنابراین در این تبدیل، افزونگی وجود دارد



#### ۳- تبدیل STFT گسسته در زمان

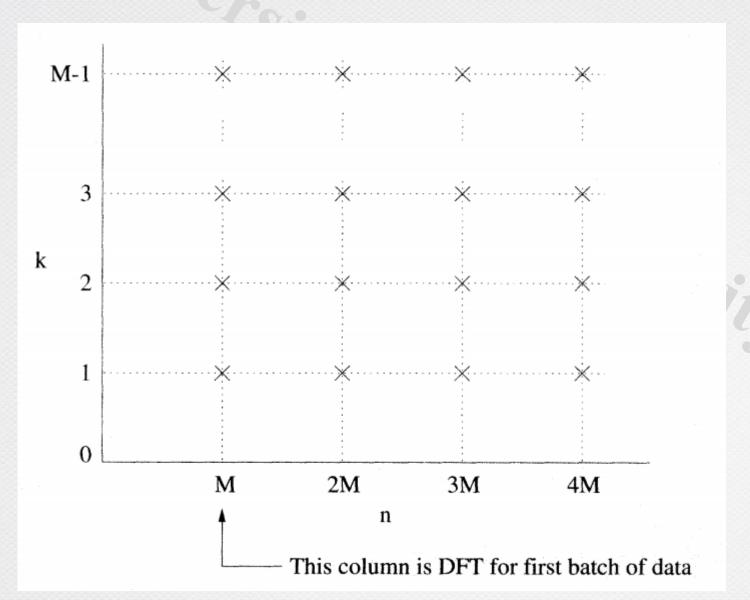
تبدیل STFT پیوسته، یک نگاشت از فضای یک بعدی f[n] به فضای دو بعدی F[k,n] است:

$$F[k,n] = \sum_{m=-\infty}^{\infty} g^*(m-n)f(m)e^{-jrac{2\pi}{M}km}$$
 ,  $k=0,1,2,...,M-1$  رابطه بالا را می توان با فیلتربانک زیر مدل کرد:





## تبديل STFT



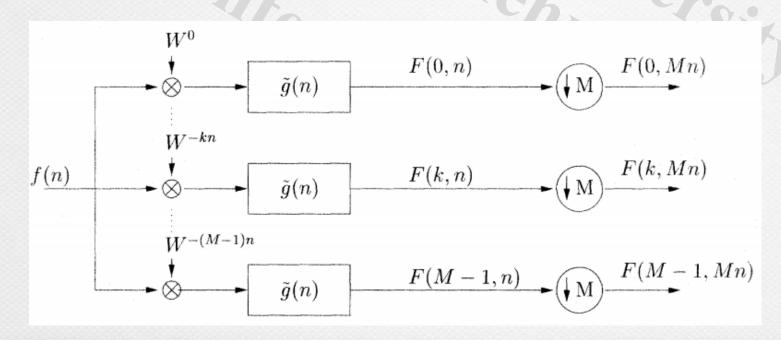


#### ۳- تبدیل STFT گسسته در زمان

تبدیل STFT پیوسته، یک نگاشت از فضای یک بعدی f[n] به فضای دو بعدی f[k,n] است:

$$F[k,n] = \sum_{m=-\infty}^{\infty} g^*(m-n)f(m)e^{-j\frac{2\pi}{M}km} , \qquad k = 0,1,2,...,M-1$$

رابطه بالا را می توان با فیلتربانک زیر مدل کرد (اگر پنجره g[n] مستطیلی باشد به همان فیلتربانک DFT می رسیم):





اصل عدم قطعیت گسسته در زمان:

به ازای هر تابع f[n] و تابع تبدیل فوریه آن  $F(e^{j\omega})$  میتوان نشان داد که

$$\delta_n \delta_\omega > \frac{1-\mu}{2}$$

که:

$$\sigma_n^2 = \frac{\sum_{(n=-\infty)}^{\infty} (n-\bar{n})^2 |f[n]|^2}{E}$$

$$\sigma_{\omega}^{2} = \frac{\frac{1}{2\pi} \int_{<2\pi>} (\omega - \overline{\omega})^{2} |F(e^{j\omega})|^{2} d\omega}{E}$$

که E انرژی سیگنال است و

$$\bar{n} = \frac{\sum_{(n=-\infty)}^{\infty} n|f[n]|^2}{E}$$

$$\overline{\omega} = \frac{\frac{1}{2\pi} \int_{<2\pi>} \omega |F(e^{j\omega})|^2 d\omega}{F}$$



در رابطه اصل عدم قطعیت  $\mu$  به صورت زیر تعریف می شود:

$$\mu = \frac{\left| F(e^{j\omega}) \right|^2}{E} \Big|_{\omega = \pi} = \frac{|F(-1)|^2}{E}$$

همانطور که ملاحظه می شود رابطه اصل عدم قطعیت در حالت پیوسته مستقیماً به 1/2 اشاره میکرد اما در اینجا به عبارت  $(1-\mu)/2$  می رسیم.

در حالت پیوسته در زمان فرض بر این است که  $F(\infty)=0$  است اما در حالت گسسته در زمان، فرکانس خود در حالت  $\omega=\pi$  تعریف می شود که لزوما به ازای این فرکانس  $F(e^{j\omega})$  صفر نیست.

#### حالت خاص:

اگر سیگنال در محدوده  $\omega = \widehat{\omega}$  متمرکز باشد میتوان تعاریف را به صورت زیر اصلاح کرد:

$$\hat{\sigma}_{\omega}^{2} = \frac{\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} (\omega - \widehat{\boldsymbol{\omega}})^{2} |F(e^{j\omega})|^{2} d\omega}{\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} |F(e^{j\omega})|^{2} d\omega}$$

$$\hat{\boldsymbol{\omega}} = \frac{\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} \omega |F(e^{j\omega})|^{2} d\omega}{\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} |F(e^{j\omega})|^{2} d\omega}$$

و  $ar{n}$  و  $ar{n}$  تغییر نمی کنند. به آسانی می توان نشان داد که:

$$\hat{\sigma}_{\omega}^2 = \sigma_{\omega}^2 - \widehat{\omega}^2$$

و با این تفاسیر داریم:

$$\hat{\sigma}_{\omega}^2 \sigma_n^2 \ge \frac{1}{4} (1 - \mu)^2 - \hat{\omega}^2 \sigma_n^2$$

در کتاب ( Haddad, et al., 1993) نشان داده شده است که:

$$\hat{\sigma}_{\omega}\sigma_n \ge \frac{1}{2}(1-\mu')$$

a

$$\mu' = \frac{\widehat{\omega}}{\pi} \frac{|F(1)|^2}{E} + \left(1 - \frac{\widehat{\omega}}{\pi}\right) \frac{|F(-1)|^2}{E}$$



حالت خاص ۱: اگر سیگنال، باند میانی باشد و مولفه DC صفر باشد، یعنی  $F(e^{j0}) = F(1) = 0$ ، داریم:

$$\mu' = \left(1 - \frac{\widehat{\omega}}{\pi}\right) \frac{|F(-1)|^2}{E}$$

داریم: F(1)=F(-1)=0 باشد داریم:  $\mu'=0$  باشد داریم:  $\mu'=0$  باشد داریم:

حالت خاص ۳: اگر فیلتر پایین گذر باشد یا سیگنال باند پایین باشد آنگاه  $|F(1)| = \left|F(e^{j\omega})\right|_{\max} \neq 0$  در این صورت دو کلاس از فیلترها یا سیگنالها تعریف می شود:

. 
$$\sigma_{\omega}\sigma_{n}\geq rac{1}{2}$$
 پس  $F(-1)=0$  کلاس ۱:

$$\sigma_{\omega}\sigma_{n}\geq rac{1-\mu}{2}$$
 پس  $F(-1)
eq 0$  :کلاس ۲:  $F(-1)$ 



در حالت پیوسته دیدیم که اگر تابع گاوسی باشد در این صورت شرط تساوی برقرار می شود. در حالت گسسته در  $F(e^{j\pi})$  باشد، در این صورت چون  $F(e^{j\pi})$  باشد، در این صورت چون  $F(e^{j\pi})$  باشد، در این صورت چون  $F(e^{j\pi})$  باشد، در این صورت خون  $F(e^{j\pi})$  باشد، در صورت خون خون  $F(e^{j\pi})$  باشد، در صورت خون خون خون خون خون خون خون خون

$$\sigma_{\omega}\sigma_{n} > \frac{1}{2}$$

انتخاب گاوسی، شرط کلاس ۲ را برقرار می کند. این حالت اگر تابع  $F(e^{j\omega})=\exp(-K\omega^2/2)$  باشد، داریم

$$\sigma_{\omega}\sigma_n = \frac{|1-\mu|}{2}$$

نکته: ثابت می شود که تقریب تابع گاوسی با تابع binomial، می تواند شرط صفر شدن مولفه فرکانسی F(-1) را برآورده کند و بنابراین در این حالت داریم:

$$\sigma_{\omega}\sigma_{n}=1/2$$



### کلاس ۲ و توزیع گاوسی:

با فرض کلاس II، توزیع گاوسی به صورت زیر تعریف میشود:

$$\left| F(e^{j\omega}) \right|^2 = Ke^{-\frac{\omega^2}{2\sigma^2}}, |\omega| < \pi$$

ضریب K به منظور نرمالیزه کردن انرژی اعمال میشود. با این فرض میتوان نشان داد که:

$$\sigma_{\omega} = \sigma (1 - \mu)^{1/2}$$

9

$$\mu = \frac{\left| F(e^{j\pi}) \right|^2}{E} = Ke^{\frac{\pi^2}{2\sigma^2}}$$

نابراين:

$$\sigma_{\omega}\sigma_{n} = \frac{|1-\mu|}{2} \rightarrow \sigma_{n} = \frac{|1-\mu|}{2\sigma_{\omega}} = \frac{|1-\mu|}{2\sigma(1-\mu)^{1/2}} = \frac{(1-\mu)^{1/2}}{2\sigma}$$



این صورت:  $F(e^{j\pi})=F(-1)pprox 0$  و  $\mu\leq 10^{-3}$  ،  $\sigma\leq \pi/4$  باشد در این صورت:  $\sigma_\omegapprox\sigma$  ,  $\sigma_\omega\sigma=1/2$ 

بنابراین، مشابه حالت پیوسته در زمان، تابع پیشنهادی به صورت یک تابع گاوسی گسسته در زمان خواهد بود:

$$f[n] = \sigma \sqrt{\frac{K}{\pi}} e^{-\sigma^2 n^2}$$

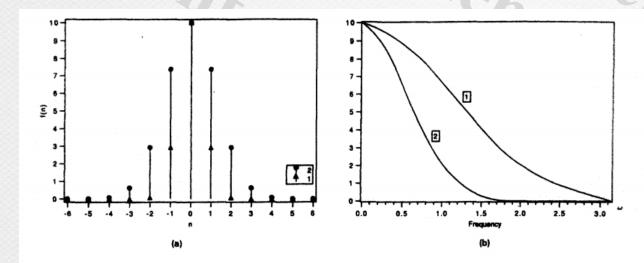


Figure 5.10: (a) Time and (b) frequency plots for narrow-band Gaussian functions: (1)  $\sigma_{\omega} = \pi/4$ ,  $\sigma_n = 0.637$  samples and (2)  $\sigma_{\omega} = \pi/8$ ,  $\sigma_n = 1.274$  samples.



باشد  $\sigma \geq 3\pi/8$  باشد، در این صورت تقریبهای پیچیده تری نیاز است. برای مثال اگر  $\sigma \geq 3\pi/8$  باشد باندپهن باشد، در این صورت  $\sigma_n \sigma_\omega = 0.3869$  باشد  $\sigma_n \sigma_\omega = 0.3869$  باشد بود. (مثلا  $\sigma = \pi/2$  در این صورت  $\sigma_n \sigma_\omega = 0.3869$  باشد بود.

در این حالت، کرنلهای دوجملهای تقریب خوبی از تابع f[n] میدهند که تبدیل فوریه آنها نیز تا حدی مشابه با یک تابع گاوسی است.

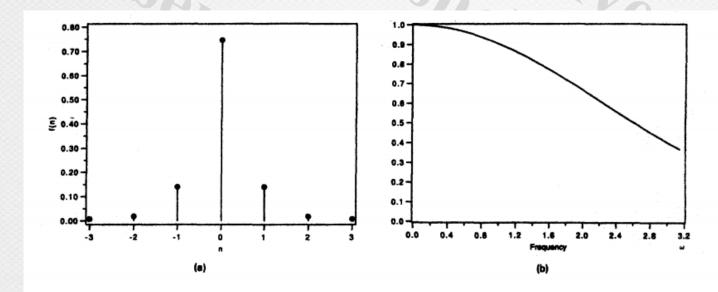


Figure 5.11: (a) Time and (b) frequency plots for the wide-band Gaussian case:  $\sigma_{\omega} = \pi/2$  and  $\sigma_{\omega}\sigma_n = 0.3869$ .



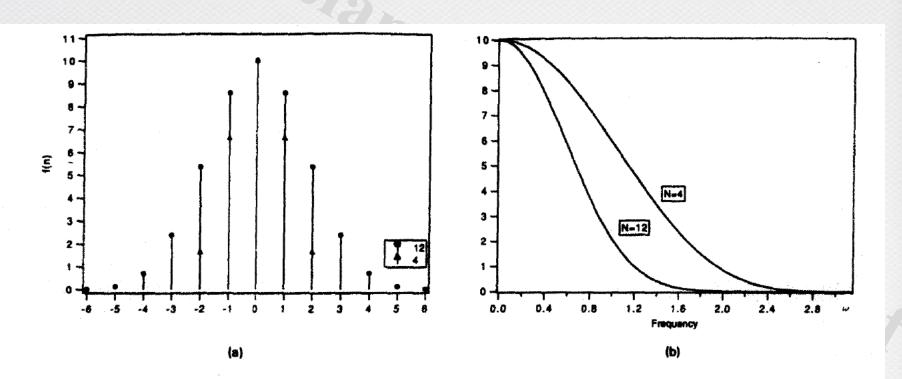


Figure 5.12: Time-frequency plots of binomial sequences: (a) N=4 ( $\sigma_{\omega}=0.665$ ,  $\sigma_{n}=0.756$ , and  $\sigma_{\omega}\sigma_{n}=0.50274$ ) and (b) N=12 ( $\sigma_{\omega}=0.4$ ,  $\sigma_{n}=1.25$ , and  $\sigma_{n}\sigma_{\omega}=0.5002$ ).



# محلیسازی زمان-فرکانس

- 💠 میخواهیم رزولوشن زمان فرکانس فیلتربانکهای مختلف با طراحیهای متفاوت را بررسی کنیم.
  - ❖ شکلهای زیر، مشخصات سه فیلتربانک متفاوت با tap های متفاوت را نشان میدهد:
    - ❖ هر چه حاصلضرب ستون آخر کوچکتر باشد، فیلتر بهینهتر است

- 1- the binomial QMF
- 2- the Smith and Barnwell conjugate quadrature filter (CQF)
- 3- the multiplierless PR QMF

	$\bar{\omega}$	$\bar{n}$	$\sigma_{\omega}^2$	$\sigma_n^2$	$\sigma_{\omega}^2  imes \sigma_n^2$
B-QMF (8-tap)	0	1.46	0.9468	0.6025	0.5704
	$\pi$	5.54	0.9468	0.6025	0.5704
Multiplierless	0	2.50	0.9743	0.3750	0.3654
(8-tap)	$\pi$	4.50	0.9743	0.3750	0.3654
Smith-Barnwell	0	4.17	0.9174	0.5099	0.4678
(8-tap)	$\pi$	2.83	0.9174	0.5099	0.4678



# محلیسازی زمان-فرکانس

	$\bar{\omega}$	$\bar{n}$	$\sigma_\omega^2$	$\sigma_n^2$	$\sigma_{\omega}^2 \times \sigma_n^2$
B-QMF Hierarchical	0	4.05	0.2526	2.7261	0.6886
4 Band Tree	1.23	12.88	0.1222	3.8269	0.4676
(22-tap product	1.91	16.28	0.1222	2.7757	0.3392
filters)	$\pi$	8.80	0.2526	2.2622	0.5714
Multiplierless	0	7.50	0.2747	1.5817	0.4345
(22-tap product	1.24	11.50	0.1346	2.1683	0.2918
filters)	1.90	13.49	0.1346	2.1675	0.2918
	$\pi$	9.50	0.2747	1.5818	0.4245
Smith-Barnwell	0	12.45	0.2339	2.1458	0.5019
(22-tap product	1.22	9.88	0.1077	2.9463	0.3173
filters)	1.92	8.45	0.1077	3.0185	0.3251
	$\pi$	11.22	0.2339	2.0772	0.4859



# محلیسازی زمان-فرکانس

	$\bar{\omega}$	$\bar{n}$	$\sigma_{\omega}^2$	$\sigma_n^2$	$\sigma_{\omega}^2  imes \sigma_n^2$
B-QMF Hierarchical	0	9.12	0.0644	11.726	0.7552
8-Band Tree	0.63	26.96	0.0490	15.953	0.7817
(50-tap product	1.01	34.11	0.0961	11.326	1.0884
filters)	1.45	19.65	0.0496	9.7846	0.4853
	1.68	22.56	0.0496	10.510	0.5213
	2.13	37.99	0.0961	12.013	1.1544
	2.52	31.54	0.0490	14.950	0.7326
	$\pi$	14.36	0.0644	10.777	0.6940
Multiplierless	0	17.53	0.0724	6.3415	0.4591
(50-tap product	0.64	25.46	0.0688	8.8171	0.6066
filters)	1.02	29.46	0.1193	9.1282	1.0890
ŕ	1.45	21.54	0.0558	7.2005	0.4018
	1.68	23.47	0.0558	7.2099	0.4023
	2.11	31.53	0.1193	9.1234	1.0884
	2.50	27.54	0.0688	8.8269	0.6073
	$\pi$	19.47	0.0724	6.3371	0.4588
Smith-Barnwell	0	28.86	0.0591	8.6494	0.5112
(50-tap product	0.6137	24.03	0.0321	11.837	0.3800
filters)	0.9951	21.22	0.0688	12.623	0.8685
,	1.4488	26.55	0.0436	9.5939	0.4183
	1.6927	25.32	0.0436	9.6769	0.4219
	2.1465	19.57	0.0688	12.599	0.8668
	2.5279	22.51	0.0321	11.912	0.3824
	$\pi$	27.93	0.0591	8.5379	0.5046



❖ مشکل اصلی تبدیل STFT ثابت بودن طول پنجره به ازای شیفتهای زمانی و فرکانسی مختلف است.

الله این ثابت بودن طول پنجره منجر به سلولهای رزولوشن یکسان در فضای زمان-فرکانس می شود.

در تبدیل موجک، با تغییر طول پنجره به ازای شیفتهای زمانی و فرکانسی مختلف، تا حدودی این مشکل حل شده است.

### ۱- تبدیل موجک پیوسته

تبدیل موجک پیوسته یا CWT به صورت نمونههای شیفت خورده و مقیاسدهی شده تابع مادر  $\psi(t)$  تعریف می شود:

$$\psi_{a,b}(t) = \frac{1}{\sqrt{a}} \psi\left(\frac{t-b}{a}\right) \rightarrow \Psi_{a,b}(\Omega) = \sqrt{a} \Psi(a\Omega) e^{jb\Omega}$$

و نگاشت یک بعدی f(t) به تابع دو بعدی  $W_f(a,b)$  به صورت زیر تعریف می شود:

$$W_f(a,b) = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_{a,b}(t)f(t)dt = \langle \psi_{a,b}(t), f(t) \rangle$$



عکس تبدیل موجک به صورت زیر تعریف میشود:

$$f(t) = \frac{1}{C_{\psi}} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dadb}{a^2} W_f(a, b) \psi_{a, b}(t)$$

که

$$C_{\psi} = \int_{0}^{\infty} \frac{|\Psi(\Omega)|^{2}}{\Omega} d\Omega$$

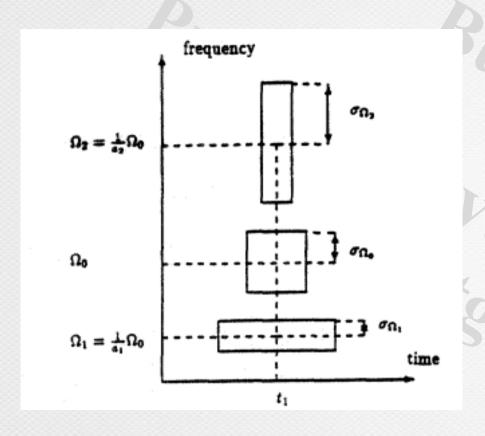
. تبدیل موجک پیوسته در زمان گویند admissibility نکته: شرط  $c_{\psi} < \infty$  را شرط

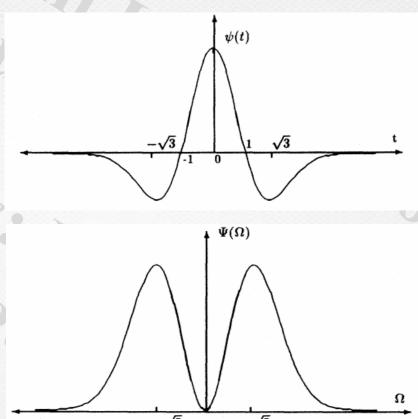
نکته: هر چه سرعت افت تابع  $\psi(t)$  در زمان بیشتر باشد، در این صورت محلیسازی زمان-فرکانس بهتری حاصل میشود



یک مثال رایج از تابع موجک مادر، مشتق دوم تابع گاوسی است.

$$\psi(t) = (1-t)^2 e^{-\frac{t^2}{2}} \rightarrow \Psi(\Omega) = \sqrt{2\pi\Omega^2} e^{-\frac{\Omega^2}{2}}$$







- ❖ تبدیل STFT، سیگنال را به مجموعهای از توابع با پهنای باند یکسان تفکیک می کند.
- نهکیک تبدیل موجک، سیگنال را به مجموعهای از توابع با Q یکسان (معادل با پهنای باند مقیاس لگاریتمی) تفکیک میکند.
- به عبارت دیگر در تبدیل موجک، مقیاس زمانی بزرگ همراستا با مقیاس فرکانسی کوچک، و مقیاس زمانی کوچک همراستا با مقیاس فرکانسی بزرگ است. (این یک مزیت نسبت به STFT است).
  - در واقع، تبدیل موجک را میتوان یک سیستم چندنرخی نامید.

### رزولوشن زمان-فرکانس در تبدیل موجک:

فرض کنید  $\sigma_{\Omega}$  و  $\sigma_{\Omega}$  به ترتیب RMS موجک مادر در حوزه زمان و فرکانس باشند که به صورت زیر تعریف می شوند:

$$\sigma_t^2 = \int (t - t_0)^2 |\psi(t)|^2 dt$$
  
$$\sigma_{\Omega}^2 = \int (\Omega - \Omega_0)^2 |\Psi(\Omega)|^2 d\Omega$$

که  $\psi(t)$  حول  $(t_0,\Omega_0)$  در مختصات زمان-فرکانس متمرکز شده است.



-ال تابع 
$$\psi\left(rac{t-b}{a}
ight)=\psi\left(rac{t-b}{a}
ight)$$
 حال تابع

اگر  $\psi(t)$  متمرکز است بنابراین داریم: اگر  $\psi\left(\frac{t-b}{a}\right)$  باشد آنگاه و بنابراین داریم: اگر  $\psi(t)$  متمرکز است بنابراین داریم:

$$\sigma_{ab_t}^2 = \int (t - t_0)^2 |\psi_{ab}(t)|^2 dt = a^2 \sigma_t^2$$

$$\sigma_{ab_{\Omega}}^{2} = \int \left(\Omega - \frac{\Omega_{0}}{a}\right)^{2} |\Psi_{ab}(\Omega)|^{2} d\Omega = \frac{1}{a^{2}} \sigma_{\Omega}^{2}$$

نتیجه: با تغییر پارامتر a، رزولوشن زمانی و فرکانسی در جهت عکس هم تغییر میکنند. یعنی کاهش یکی منجر به افزایش دیگری با همان نسبت می شود. بنابراین حاصل ضرب این دو کمیت همواره ثابت است.



#### ۲- تبدیل موجک گسسته

دو مشکل اساسی تبدیل موجک پیوسته در زمان عبارتند از:

۱- افزونگی (ناشی از ماهیت تبدیل موجک)

۲- غیر عملی بودن (ناشی از پیوسته بودن متغیرهای فرکانسی و زمانی)

راه حل: نمونه گیری زمانی و فرکانسی از تبدیل موجک

برای نمونه گیری فرکانسی و زمانی فرض کنید:

$$a = a_0^m , \qquad b = nb_0 a_0^m$$

در این صورت توابع موجک گسسته در زمان برابرند با:

$$\psi_{m,n}(t) = a_0^{-\frac{m}{2}} \psi\left(\frac{t - nb_0 a_0^m}{a_0^m}\right) = a_0^{-\frac{m}{2}} \psi(a_0^{-m}t - nb_0)$$



affine عوجک  $\{\psi_{mn}(t)\}$  موجک اگر مجموعه بالا یک مجموعه کامل بر روی فضای  $L^2(R)$  باشد، آنگاه مجموعه بالا یک مجموعه کامل بر روی فضای نامیده می شود.

در این صورت می توان هر تابع زمانی دلخواه f(t) را به صورت مجموع وزن دار توابع  $\psi_{mn}(t)$  نوشت یعنی:  $f(t)=\sum_{m}\sum_{n}d_{m,n}\psi_{mn}(t)$ 

که  $d_{m,n}$  برابر با ضرب داخلی تابع f(t) در توابع موجک است:

$$d_{m,n} = \langle f(t), \psi_{m,n}(t) \rangle = \int f(t) \psi_{m,n}^*(t) dt$$
$$= a_0^{-\frac{m}{2}} \int f(t) \psi^*(a_0^{-m}t - nb_0) dt$$

این توابع در اصطلاح فریم نامیده میشوند. این فریمها، نسبت به هم متعامد نیستند زیرا می توان نشان داد که

$$|A||f||^2 \le \sum_{m} \sum_{n} |d_{m,n}|^2 \le B||f||^2$$

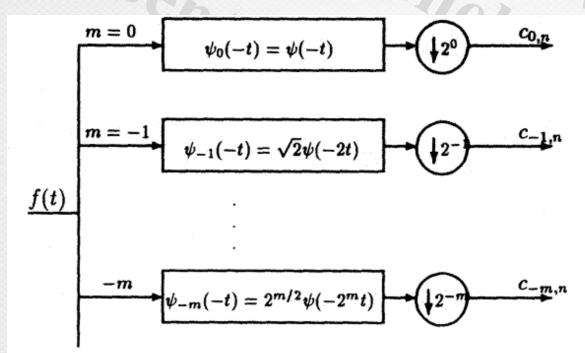
اگر در رابطه بالا A=B=1 باشد، در این صورت قضیه پارسوال برقرار می شود و پایه ها متعامد می شوند.



تعریف: پایههای (فریمها)  $\psi_{m,n}(t)$  در صورتی متعامد هستند که

$$\int_{-\infty}^{\infty} \psi_{m,n}(t) \psi_{m',n'}(t) dt = egin{cases} 1, & m=m', n=n' \\ 0, & \text{ عير اين صورت} \end{cases}$$

محاسبه ضرایب تبدیل موجک گسسته می توان با ساختار زیر انجام شود:





#### تحليل ساختار بالا:

خروجی فیلترها برابر است با:

$$y(t) = \int f(\tau)\psi_m(\tau - t)d\tau$$

با فرض اینکه 
$$a=2$$
 باشد و  $\psi_m(t)=2^{-rac{m}{2}}\psi(2^{-m}t)$  باشد، داریم:

$$y(t) = 2^{-m/2} \int f(\tau) \psi(2^{-m}\tau - t) d\tau$$

با نمونه گیری در لحظات 
$$t=n2^m$$
 داریم:

$$y(n2^m) = 2^{-m/2} \int f(\tau) \psi(2^{-m}\tau - n) d\tau = d_{m,n}$$



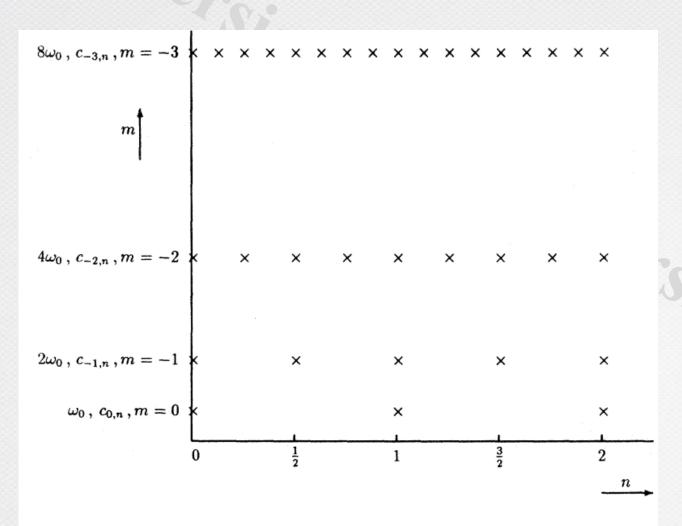
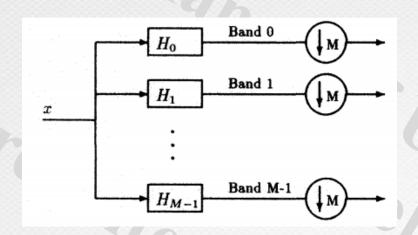


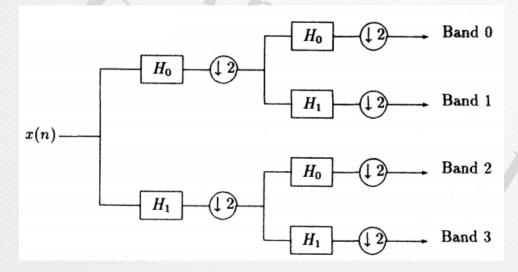
Figure 6.4: Sampling grid (dyadic) for discrete wavelet transform.



سه نوع فیلتر بانک:

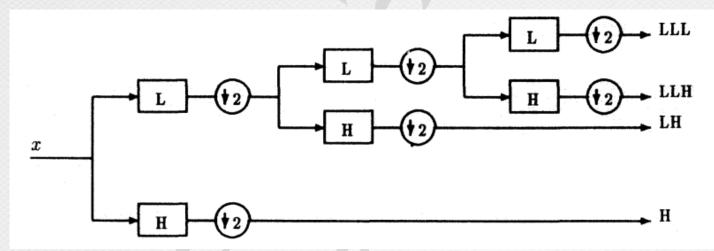
۱ – فیلتر بانک M اباند

۲- فیلتر بانک درختی منظم (باینری L-سطحی)





۳- ساختار چند رزولوشنی یا فیلتر بانک درختی dyadic



- این ساختار ابتدا سیگنال به دو بخش فرکانس پایین و فرکانس بالا تقسیم می شود.
- شود و بخش فرکانس پایین که اطلاعات بیشتری دارد می تواند مجددا به دو بخش LH و LH تقسیم شود و این روند به صورت باینری بر روی بخش LL قابل تکرار است.
  - بالا، و ضرایب H جزیبات فرکانس بالا، و ضرایب LLL جزیبات فرکانس پایین را شامل می شوند.
  - 💠 تبدیل موجک عموما از ساختار بالا استفاده می کند و بنابراین یک ساختار چندرزولوشنی را نتیجه می دهد.



#### تجزیه چندرزولوشنی سیگنال:

فرض کنید f(t) یک بردار دلخواه باشد که به طور کامل بر روی یک مجموعه بردار f(t) یک بردار دلخواه باشد که به طور کامل بر روی یک مجموعه بردار f(t) یک مجموعه بردار به صورت  $V_1=\{\phi_k(t)\mid k=0,1,2,..,L-1\}$  در اختیار است، میتوان تصویر f(t) را بر روی هر یک از توابع بالا یافت:

$$\theta_k = \langle f(t), \phi_k(t) \rangle$$

در این صورت  $\hat{f}(t)$  به صورت تقریبی از f(t) در فضای  $V_1$  برابر است با:

$$\hat{f}(t) = \sum_{n=0}^{L-1} \theta_k \phi_k(t)$$

نکته: می گوییم فضای  $V_1$  بر روی مجموعه  $V_1$  شده است. span ،  $\{\phi_k(t) \mid k=0,1,2,...,L-1\}$  شده است.

 $\hat{f}(t)$  و f(t) تعریف شود که خطای بین f(t) و f(t) تعریف شود که خطای بین  $V_2=\{\phi_k(t)\;k=L,L+1,L+2,...,N\}$  را به طور کامل نگاشت کند، در این صورت هر بردار پایه در فضای  $V_2$  بر هر بردار پایه در فضای  $V_1$  متعامد است.

$$e(t) = f(t) - \hat{f}(t) = \sum_{n=L}^{N} \alpha_k \phi_k(t)$$



تجزیه چندرزولوشنی سیگنال:

فرض کنید  $f(t) \in L^2(R)$  باشد. یک تجزیه چندرزلوشنی شامل مجموعه  $\{V_m | m \in Z\} \in L^2(R)$  است که چهار شرط زیر را داشته باشد:

:Containment - \

$$... V_2 \subset V_1 \subset V_0 \subset V_{-1} \subset V_{-2} \subset \cdots$$
 
$$\leftarrow Coarser \ , Finer \rightarrow$$

Completeness - 7

$$\bigcap_{m \in Z} V_m = \{0\} \qquad \bigcup_{m \in Z} V_m = L^2(R)$$

۳- ویژگی مقیاس دهی:

$$f(x) \in V_m \iff f(2x) \in V_{m-1}$$
 for any function  $f \in L^2(R)$ 

۴- ویژگی پایه/فریم: یک تابع مقیاس  $oldsymbol{\psi}(t) \in oldsymbol{V_0}$  وجود دارد به طوریکه به ازای  $m \in Z$  مجموعه توابع زیر متعامد باشند:

$$\left\{\phi_{mn}(t) = 2^{-\frac{m}{2}}\phi(2^{-m}t - n)\right\}$$



می دانیم که  $V_m \subset V_{m-1}$  است. یعنی زیر فضایی از  $V_{m-1}$  وجود دارد که در  $V_m \subset V_{m-1}$  وجود ندارد. فرض کنید  $V_m$  و فضای مکمل در  $V_{m-1}$  باشد. این زیر فضا قطعا بر  $V_m$  عمود است یعنی:

$$V_m \perp W_m$$

$$V_{m-1} = V_m \oplus W_m \tag{1}$$

بنابراین می توان گفت که مجموع فضای مکمل  $W_m$  به ازای مقادیر مختلف  $m \in Z$  کل فضای  $L^2(R)$  را پوشش می دهد:

$$\dots W_{j-1} \oplus W_j \dots \oplus W_1 \oplus W_0 \dots \oplus W_{-j+1} \oplus W_{-j+2} \dots = L^2(R)$$

حال فرض کنید تصویر تابع f(t) بر روی زیرفضای  $V_m$  را با عملگر  $P_m$  و تصویر تابع f(t) بر روی زیر فضای  $W_m$  را با عملگر  $Q_m$  نشان دهیم. در این صورت با جایگذاری در رابطه (۱) داریم:

$$P_{m-1}f = P_mf + Q_mf$$

نتیجه:  $P_m f$  شامل اطلاعات فرکانس پایین f در زیرفضای  $V_m$  و  $V_m f$  شامل اطلاعات فرکانس بالا (جزییات) در زیرفضای  $W_m$  هستند. (مجموع این دو، برابر با کل اطلاعات در زیر فضای  $V_{m-1}$  است.



است.  $\phi(2t-n) \in V_{-1}$  است.  $\phi(t-n) \in V_0$  است.  $\phi(t-n) \in V_0$  است.

باید  $W_m$  باید که در فضای  $V_1=\mathrm{span}\{\phi(2t-n)\}$  و  $V_0=\mathrm{span}\{\phi(t-n)\}$  باید باید تابعی مثل  $\psi(t)\in W_0$  موجود باشد به نحوی که:

$$W_0 = \operatorname{span}\{\psi(t-n)\}$$

این تابع  $\psi(t)$  تابع موجک در آنالیز چندمقیاسی است.

چون  $V_m \perp W_m$  است و  $W_m \oplus W_m + V_{m-1} = V_m$  بنابراین،  $W_m$  ها بر خلاف  $W_m \perp W_m$  ها متعامد در بنابراین تمام مجموعههای  $\psi_{mn}(t)$  بر روی  $\psi_{mn}(t)$  ها متعامد بر هم هستند و بنابراین یک مجموعه پایه متعامد در اختیار داریم:

$$\psi_{m,n}(t) = 2^{-\frac{m}{2}} \psi(2^{-m}t - n)$$



خورده  $\phi(t-n)$  شود آنگاه  $V_{-1}$  توسط توابع شیفت خورده  $\phi(t-n)$  هود آنگاه  $V_{-1}$  توسط توابع شیفت خورده  $V_{-1}$  عبارتند از:

$$\phiig(2(t-n)ig)$$
  $n$  زوج  $\phiig(2(t-n)-1ig)$   $n$  فرد

چون  $V_{-1}$  به طور کامل توسط دو مجموعه توابع بالا تولید میشود، و از طرفی  $\phi(t)$  نسبت به  $\phi(2t)$  گستردگی زمانی بیشتری دارد، پس میتوان این  $\phi(t)$  را بر اساس توابع پایه بالا بسط داد یعنی:

$$\phi(t) = \sum_{n} h_0[n]\phi(2t - n)$$

ها ضرایب پایه درون مقیاسی (باند پایین) نامیده میشوند  $h_0[n]$ 

مشابها چون  $\psi(t)$  گستردگی زمانی بیشتری نسبت به  $\phi(2t)$  دارد، پس میتوان این تابع را بر اساس توابع بالا بسط داد:

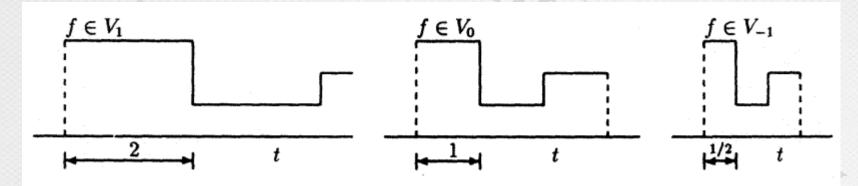
$$\psi(t) = \sum_{n} h_1[n]\phi(2t - n)$$

ها ضرایب پایه باند بالا نامیده میشوند.  $h_1[n]$ 



فرض کنید زیر فضای  $V_m$  به صورت زیر تعریف شود:

$$V_m = \left\{ f(t) \in L^2(R); n \in Z[2^m n, 2^m (n+1)] \right\}$$
 به طوری که  $f(t)$  ثابت باشد بر روی بازه



 $f(t)\in V_0$  واضحا  $V_1\subset V_1\subset V_1\subset V_0$  ...  $V_2\subset V_1\subset V_0\subset V_1\subset V_0$  واضحا  $f(2t)\in V_{-1}$  است.  $f(2t)\in V_{-1}$  است.

اگر  $\phi(t)$  به صورت زیر تعریف شود:

$$\phi(t) = 1 \ 0 \le t \le 1 \quad \to \quad \Phi(\Omega) = e^{-j\frac{\Omega}{2}} \ \frac{\sin \Omega/2}{\Omega/2}$$

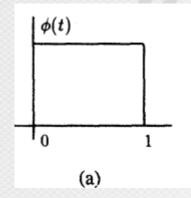
این تابع به عنوان تابع پآیه فضای  $V_0$  انتخاب می شود

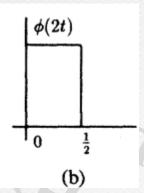


به راحتی میتوان ثابت کرد که

$$<\phi(t-n),\phi(t-m)>=0 \quad \forall n,m$$

حال نشان می دهیم که  $\phi(t)$  را می توان به صورت ترکیب خطی از  $\phi(t-n)$  ها نوشت:

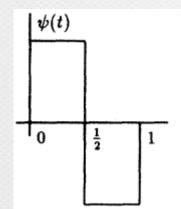




$$\phi(t) = \phi(2t) + \phi(2t - n)$$

عنى:

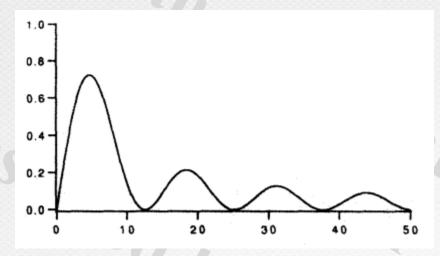
$$h_0[0] = 1$$
 ,  $h_0[1] = 1$ 



به عنوان فضای مکمل  $V_m$  تعریف میشود.  $\psi(t)$  به صورت زیر تعریف میشود:  $\psi(t) = \phi(2t) - \phi(2t-1)$ 



تابع  $\psi(t)$  بالا به عنوان موجک مادر Haar تعریف می شود که طیف فوریه آن به صورت زیر میباشد:

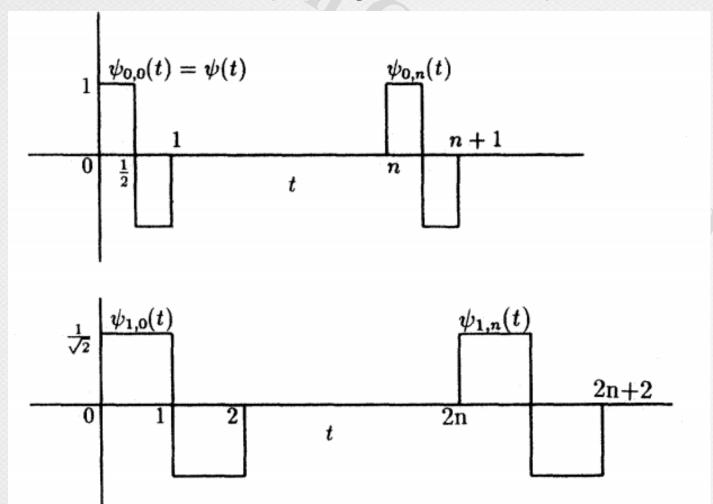


توابع شیفت خورده و مقیاس یافته  $\psi(t)$  به عنوان توابع Haar نامیده می شوند. این توابع به صورت زیر تعریف می شوند و دو به دو بر هعم متعامد هستند:

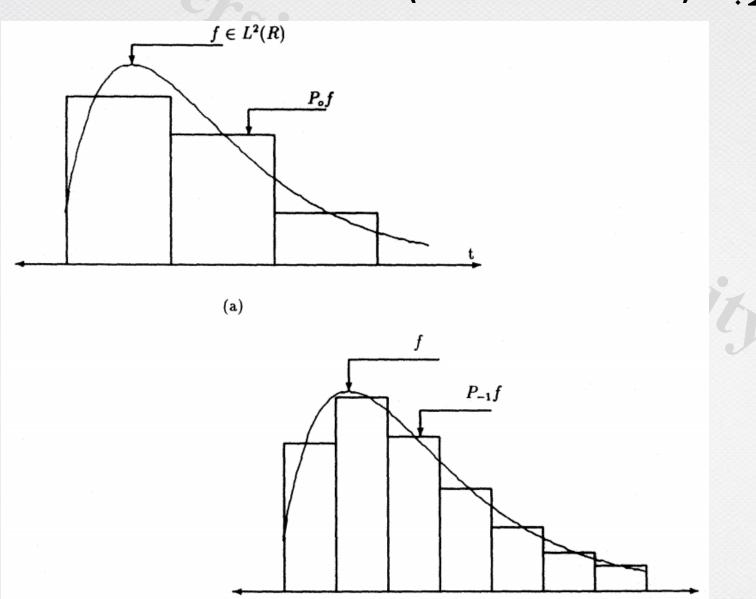
$$\psi_{m,n}(t) = 2^{-\frac{m}{2}} \psi(2^{-m}t - n)$$



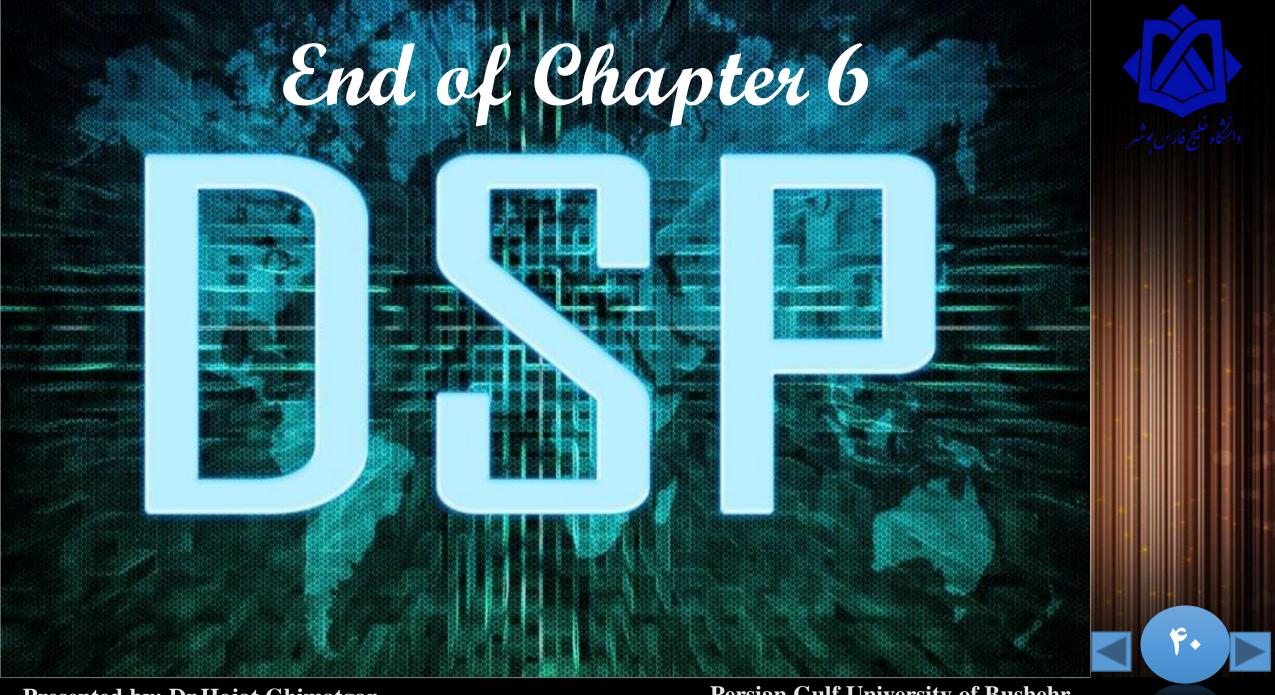
موجک Haar در مقیاس های صفر و یک











Presented by: Dr.Hojat Ghimatgar

**Persian Gulf University of Bushehr**