Sinais e Sistemas

ET45A

Prof. Eduardo Vinícius Kuhn

kuhn@utfpr.edu.br Curso de Engenharia Eletrônica Universidade Tecnológica Federal do Paraná



Slides adaptados do material gentilmente cedido pelo <u>Prof. José C. M. Bermudez</u> do Departamento de Engenharia Elétrica da Universidade Federal de Santa Catarina.

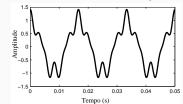
Transformada de Fourier

Objetivos:

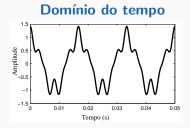
- Introduzir a transformada de Fourier a fim de facilitar a análise de sinais e sistemas de tempo contínuo.
- Apresentar as propriedades da transformada de Fourier.
- Entender como o espectro do sinal é modificado ao passar por um dado sistema.
- Resolver equações diferenciais (de forma simplificada).
- Aqui, refere-se como "transformada de Fourier" a "Transformada de Fourier de tempo contínuo"!!!

Exemplo:

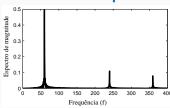




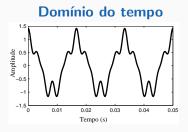
Exemplo:

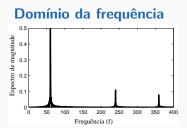


Domínio da frequência



Exemplo:



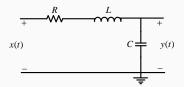


No domínio do tempo, o sinal pode ser caracterizado por

$$x(t) = \cos(2\pi \frac{60}{\omega_1}t) + 0.25\cos(2\pi \frac{240}{\omega_2}t) + 0.15\cos(2\pi \frac{360}{\omega_3}t)$$

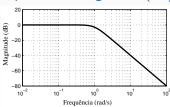
A transformada de Fourier permite identificar a amplitude das várias componentes de frequência presentes em um dado sinal.

Exemplo: Filtros seletores (práticos)

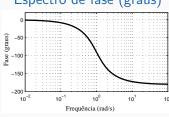


A partir disso, a resposta em frequência do circuito é obtida como

Espectro de magnitude (dB)

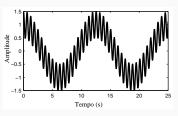


Espectro de fase (graus)

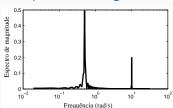


Entrada:

Domínio do tempo

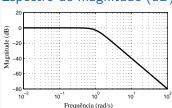


Espectro de magnitude

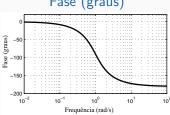


Sistema:

Espectro de magnitude (dB)



Fase (graus)



Como será o sinal de saída?

Considere que a entrada é dada por

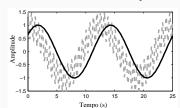
$$x(t) = \cos(0, 5t) + 0,5\cos(10t)$$

Consequentemente, o sinal de saída do filtro é obtido como

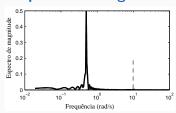
$$x(t) = \cos(0.5t + \phi_1) + \frac{0.5}{100}\cos(10t + \phi_2)$$

Portanto, o sinal filtrado y(t) pode ser representado por

Domínio do tempo



Espectro de magnitude



*Nota: $\phi_1 \approx 50 \text{ e } \phi_2 \approx 172.$

- A transformada de Fourier possibilita:
 - representar um sinal no domínio da frequência
 - determinar a resposta em frequência de um sistema
 - extrair com maior facilidade a informação de interesse
 - identificar componentes indesejados em um sinal
- Do ponto de vista de engenharia, sinais e/ou sistemas podem ser melhor caracterizados no domínio da frequência.
- Possibilita um melhor entendimento de como um sinal é modificado ao passar através de um dado sistema.

Definições matemáticas

Definições matemáticas

Para um sinal x(t) determinístico não periódico, define-se

• Transformada direta de Fourier

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

• Transformada inversa de Fourier

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

sendo $j = \sqrt{-1}$ e $\omega \in \mathbb{R}$, a frequência (rad/s).

A transformada de Fourier possibilita descrever um sinal x(t) como uma "soma infinita" de exponenciais complexas.

Definicões matemáticas

Equação de análise

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt \qquad \Longrightarrow \qquad \boxed{x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{j\omega t}d\omega}$$

Equação de síntese

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

Observações:

- Convenciona-se a letra minúscula x(t) para indicar o domínio do tempo e maiúscula $X(\omega)$, para o domínio da frequência.
- A transformada de Fourier permite tratar sinais causais e não causais, visto que $-\infty < t < \infty$.
- As funções x(t) e $X(\omega)$ constituem um par de transformada de Fourier, i.e.,

$$x(t) \iff X(\omega)$$

• A função $X(\omega)$ mostra como a energia de x(t) está distribuída no domínio da frequência.

Definicões matemáticas

Equação de análise

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt \qquad \Longrightarrow \qquad \boxed{x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{j\omega t}d\omega}$$

Equação de síntese

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

Observações:

- A frequência f está relacionada com a frequência angular através de $\omega = 2\pi f$ (rad/s).
- A transformada de Fourier da resposta ao impulso h(t) resulta na resposta em frequência do sistema, i.e.,

$$h(t) \iff H(\omega)$$

As transformadas direta e inversa podem ser representadas por

$$X(\omega) = \mathcal{F}[x(t)]$$
 e $x(t) = \mathcal{F}^{-1}[X(\omega)]$

onde $\mathcal{F}[.]$ e $\mathcal{F}^{-1}[.]$ denotam operadores lineares.

Condições de existência

Condições de existência

A existência da transformada de Fourier de um sinal é garantida se as seguintes condições são satisfeitas (condições de Dirichlet):

- 1) A função x(t) tem um número finito de máximos e mínimos
- 2) A função x(t) tem um número finito de descontinuidades
- 3) A função x(t) é absolutamente integrável

Na prática, a transformada de Fourier existe para todos os sinais de energia, os quais satisfazem

$$E = \int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt < \infty.$$

Portanto, a realizabilidade física de um sinal/sistema é uma condição suficiente para a existência da transformada de Fourier.

Existem funções não absolutamente integráveis para as quais podemos determinar $X(\omega)$.

A transformada de Fourier $X(\omega)$ de um sinal é geralmente expressa como

$$X(\omega) = |X(\omega)|e^{j\theta(\omega)}$$

onde

$$|X(\omega)| \longrightarrow \mathsf{Espectro} \ \mathsf{de} \ \mathsf{magnitude} \ \mathsf{contínuo}$$

е

$$\theta(\omega) \longrightarrow \mathsf{Espectro} \ \mathsf{de} \ \mathsf{fase} \ \mathsf{continuo}$$

O espectro de magnitude e fase é contínuo uma vez $X(\omega) \text{ \'e uma função contínua de }\omega \ .$

Para um sinal x(t) de valores reais, a transformada de Fourier satisfaz

$$X(-\omega) = X^*(\omega)$$

onde $(\,\cdot\,)^*$ denota o operador complexo conjugado. Como consequência, tem-se que

$$|X(-\omega)| = |X(\omega)|$$
 e $\theta(-\omega) = -\theta(\omega)$

Portanto,

- o espectro de magnitude é uma função par/simétrica de ω ; e
- o espectro de fase é uma função *ímpar/anti-simétrica* de ω .

Demonstração #1: Para $x(t) \in \mathbb{R}$, observa-se que

$$X^*(\omega) = \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt \right]^* = \int_{-\infty}^{\infty} x^*(t)e^{+j\omega t}dt$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j(-\omega)t}dt \quad \Rightarrow \boxed{X^*(\omega) = X(-\omega)}$$

Demonstração #2: Como $X^*(\omega) = X(-\omega)$, verifica-se que

$$|X(\omega)| = \sqrt{X^*(\omega)X(\omega)} = \sqrt{X(\omega)X(-\omega)}$$

е

$$|X(-\omega)| = \sqrt{X(-\omega)X^*(-\omega)} = \sqrt{X(\omega)X(-\omega)}$$

Dessa forma,

$$|X(\omega)| = |X(-\omega)|$$

Demonstração #3: Como $X^*(\omega) = X(-\omega)$, verifica-se que

$$X(-\omega) = |X(\omega)|e^{+j\theta(\omega)}\Big|_{\omega = -\omega}$$
$$= |X(-\omega)|e^{+j\theta(-\omega)}$$
$$= |X(\omega)|e^{+j\theta(-\omega)}$$

е

$$X(-\omega) = X^*(\omega)$$

$$= [|X(\omega)|e^{+j\theta(\omega)}]^*$$

$$= |X(-\omega)|^*e^{-j\theta(\omega)}$$

$$= |X(\omega)|e^{-j\theta(\omega)}$$

Dessa forma,

$$\theta(-\omega) = -\theta(\omega)$$

Relação da transformada de Fourier

com a transformada de Laplace

Lembrando, a transformada de Laplace é definida como

$$X(s) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-st}dt$$
, onde $s = \sigma + j\omega$

Logo,

$$\mathcal{L}[x(t)] = \mathcal{F}[x(t)e^{-\sigma t}]$$

consequentemente,

$$X(s)\big|_{s=j\omega} = X(\omega)$$

Importante: $X(\omega)$ pode ser obtido de X(s) somente quando o eixo $s=j\omega\in\mathrm{RC}...$

Exemplo: Determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = e^{-at} u(t), \ a > 0 \iff X(s) = \frac{1}{s+a}, \ \operatorname{Re}(s) > -a$$

Exemplo: Determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = e^{-at} u(t), \ a > 0 \iff X(s) = \frac{1}{s+a}, \ \operatorname{Re}(s) > -a$$

Resposta: Levando em conta que $s=j\omega\in\mathrm{RC}$, obtém-se

$$X(\omega) = \frac{1}{a + j\omega}$$

Logo,

$$|X(\omega)| = \sqrt{X(\omega)X^*(\omega)} \quad \Rightarrow \quad |X(\omega)| = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \omega^2}}$$

е

$$\theta(\omega) = -\arctan\left\{\frac{\operatorname{Im}[X(\omega)]}{\operatorname{Re}[X(\omega)]}\right\} \quad \Rightarrow \boxed{\theta(\omega) = -\arctan\left(\frac{\omega}{a}\right)}$$

Portanto,

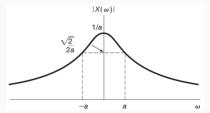
$$X(\omega) = \frac{1}{a + j\omega}$$
$$= |X(\omega)|e^{+j\theta(\omega)}$$

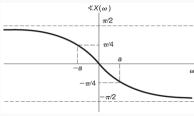
onde

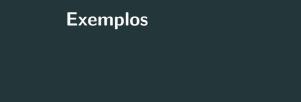
$$|X(\omega)| = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \omega^2}}$$

е

$$\theta(\omega) = -\arctan\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

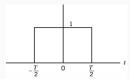






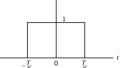
1) Determine a transformada de Fourier de

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) = \begin{cases} 1, & -\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2} \\ 0, & |t| \ge \frac{T}{2} \end{cases}$$



1) Determine a transformada de Fourier de

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) = \begin{cases} 1, & -\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2} \\ 0, & |t| \ge \frac{T}{2} \end{cases} -$$



Resposta: Visto que a transformada de Fourier é dada por

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

tem-se

$$X(\omega) = \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} e^{-j\omega t} dt$$
$$= \frac{2}{\omega} \operatorname{sen}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Então, utilizando a definição da função sinc, i.e.,

$$\operatorname{sinc}(\lambda) = \frac{\operatorname{sen}(\lambda)}{\lambda}$$

obtém-se

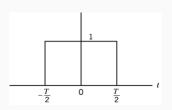
$$X(\omega) = T\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Portanto, o seguinte par de transformada de Fourier pode ser estabelecido:

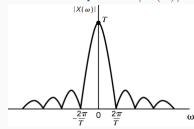
$$\left| \operatorname{rect} \left(\frac{t}{T} \right) \right| \iff T \operatorname{sinc} \left(\frac{\omega T}{2} \right)$$

O espectro de um pulso retangular é uma função *sinc* no domínio da frequência.

Domínio do tempo x(t)



Domínio da frequência $|X(\omega)|$

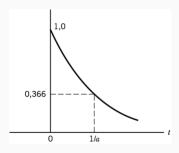


Observações:

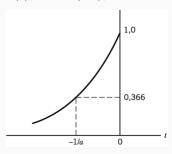
- O espectro de x(t) compreende de $-\infty < \omega < \infty$
- ullet $X(\omega)$ tem máximo na origem e nulos em múltiplos de $2\pi/T$
- ullet A largura do lóbulo principal de $X(\omega)$ diminui para $T o \infty$
- Como x(t) é simétrica (par), $X(\omega)$ é real!
- Como x(t) é real, $|X(\omega)|$ é simétrica (par)!

2) Determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = e^{-at}u(t), \ a > 0$$



$$x(t) = e^{at}u(-t), \ a > 0$$



Lembrete: A função degrau unitário é definida como

$$u(t) = \begin{cases} 1, & t \ge 0 \\ 0, & t < 0. \end{cases}$$

Para
$$x(t) = e^{-at}u(t)$$
, tem-se

$$\begin{split} X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt \quad \longleftarrow \text{Equação de análise} \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-at}u(t)e^{-j\omega t}dt \quad \longleftarrow \text{Substituindo } x(t) \\ &= \int_{0}^{\infty} e^{-at}e^{-j\omega t}dt \quad \longleftarrow \text{Ajustando os limites} \\ &= -\frac{e^{-(a+j\omega)t}}{(a+j\omega)}\bigg|_{t=0}^{t=\infty} \quad \longleftarrow \text{Resolvendo a integral} \\ &= \frac{1}{a+j\omega}. \quad \longleftarrow \text{Após a simplificação} \end{split}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$e^{-at}u(t) \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{1}{a+j\omega}$$

Para $x(t) = e^{at}u(-t)$, tem-se

$$\begin{split} X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt \quad \longleftarrow \text{Equação de análise} \\ &= \int_{-\infty}^{0} e^{at} e^{-j\omega t} dt \quad \longleftarrow \text{Substituindo } x(t) \\ &= \left. \frac{e^{(a-j\omega)t}}{(a-j\omega)} \right|_{t=-\infty}^{t=0} \quad \longleftarrow \text{Resolvendo a integral} \\ &= \frac{1}{a-j\omega} \quad \longleftarrow \text{Após simplificação} \end{split}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$e^{at}u(-t) \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{1}{a-j\omega}$$

$$\boxed{e^{-at}u(t) \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{1}{a+j\omega} \quad \text{e} \quad \boxed{e^{at}u(-t) \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{1}{a-j\omega}}$$

Espectro de magnitude:

$$|X(\omega)| = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \omega^2}}$$

Espectro de fase:

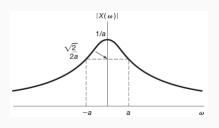
$$\theta(\omega) = \mp \arctan\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

Observações:

- Como $e^{-at}u(t)$ e $e^{at}u(-t)$ são funções assimétricas no tempo, a transformada de Fourier assume valor complexo.
- A partir dos pares obtidos, verifica-se que ambas as exponenciais apresentam o mesmo espectro de magnitude.
- Já o espectro da fase de um é o negativo do espectro do outro.

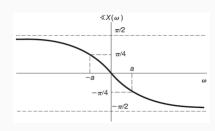
Espectro de magnitude

$$|X(\omega)| = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \omega^2}}$$



Espectro de fase

$$\theta(\omega) = \mp \arctan\left(\frac{\omega}{a}\right)$$



Observações:

- $X(\omega) = |X(\omega)|e^{j\theta(\omega)}$
- $|X(-\omega)| = |X(\omega)| \longrightarrow \text{função par}$
- $\theta(-\omega) = -\theta(\omega) \longrightarrow \text{função ímpar}$

1) A função delta é definida através de

(a)
$$\delta(t) = 0, \qquad t \neq 0$$

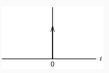
(b)
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t)dt = 1$$



1) A função delta é definida através de

(a)
$$\delta(t) = 0, \qquad t \neq 0$$

(b)
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t)dt = 1$$



A partir da definição da transformada de Fourier, tem-se

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t)e^{-j\omega t}dt \quad \Rightarrow \boxed{X(\omega) = 1}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$\delta(t) \iff 1$$

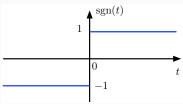
Observações:

- Sinal limitado no tempo → amplo na frequência
- O espectro da função delta compreende $-\infty < \omega < \infty$
- Refletir sobre o pulso retangular considerando $T \to 0$

2) A função sinal (algébrico) é definida como

$$x(t) = \operatorname{sgn}(t)$$

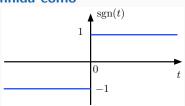
$$= \begin{cases} +1, & t > 0 \\ -1, & t < 0 \end{cases}$$



2) A função sinal (algébrico) é definida como

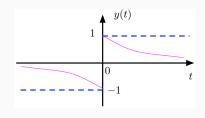
$$x(t) = \operatorname{sgn}(t)$$

$$= \begin{cases} +1, & t > 0 \\ -1, & t < 0 \end{cases}$$



Para determinar a transformada de Fourier da função sinal, considere inicialmente que

$$\operatorname{sgn}(t) = \lim_{a \to 0} [-e^{at}u(-t) + e^{-at}u(t)]$$
$$= \lim_{a \to 0} y(t), \quad a \ge 0$$



Então, da definição da transformada de Fourier, obtém-se

$$Y(\omega) = -\int_{-\infty}^{0} e^{at} e^{-j\omega t} dt + \int_{0}^{\infty} e^{-at} e^{-j\omega t} dt$$
$$= -\frac{1}{a - j\omega} + \frac{1}{a + j\omega}$$
$$= \frac{-2j\omega}{a^2 + \omega^2}$$

Consequentemente,

$$X(\omega) = \lim_{a \to 0} Y(\omega)$$
$$= \frac{2}{i\omega}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$\operatorname{sgn}(t) \iff \frac{2}{j\omega}$$

3) A função degrau unitário é definida como

$$x(t) = u(t)$$



3) A função degrau unitário é definida como

$$x(t) = u(t)$$

Para determinar a transformada de Fourier de u(t), observe que

$$u(t) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}\operatorname{sgn}(t)$$

Então, como

$$\boxed{1 \iff 2\pi\delta(\omega)}$$

tem-se

$$X(\omega) = \pi \,\delta(\omega) + \frac{1}{i\omega}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$u(t) \iff \pi\delta(\omega) + \frac{1}{j\omega}$$

4) A função delta (na frequência) é definida como

(a)
$$\delta(\omega) = 0, \qquad \omega \neq 0$$

(a)
$$\delta(\omega) = 0, \qquad \omega \neq 0$$

(b) $\int_{-\infty}^{\infty} \delta(\omega) d\omega = 1$

4) A função delta (na frequência) é definida como

(a)
$$\delta(\omega) = 0, \qquad \omega \neq 0$$

(a)
$$\delta(\omega)=0, \qquad \omega\neq 0$$
 (b) $\int_{-\infty}^{\infty}\delta(\omega)d\omega=1$

A partir da definição da transformada inversa de Fourier, tem-se

$$\begin{split} x(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(\omega) e^{j\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \end{split}$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$\boxed{1 \iff 2\pi\delta(\omega)}$$

5) Uma função exponencial complexa pode ser definida como

$$x(t) = e^{+j\omega_0 t}$$

5) Uma função exponencial complexa pode ser definida como

$$x(t) = e^{+j\omega_0 t}$$

A partir da definição da transformada de Fourier, tem-se

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} e^{+j\omega_0 t}e^{-j\omega t}dt$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-j(\omega-\omega_0)t}dt$$
$$= 2\pi\delta(\omega-\omega_0)$$

Portanto, é possível estabelecer o seguinte par de transformada:

$$e^{+j\omega_0 t} \iff 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$$

Considerações sobre a função delta de Dirac

É possível estabelecer algumas relações importantes a partir de

$$1 \iff 2\pi\delta(\omega)$$

е

$$e^{+j\omega_0 t} \iff 2\pi\delta(\omega-\omega_0)$$

a saber:

- 1) O nível DC é representado por $2\pi\delta(\omega)$.
- 2) $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-j\omega t} dt = 2\pi \delta(\omega) \longleftarrow \text{(Relação interessante)}$
- 3) $\cos(\omega_0 t) \Longleftrightarrow \pi [\delta(\omega \omega_0) + \delta(\omega + \omega_0)]$
- 4) $\operatorname{sen}(\omega_0 t) \Longleftrightarrow \frac{\pi}{j} [\delta(\omega \omega_0) \delta(\omega + \omega_0)]$

Para entender melhor o efeito das operações realizadas sobre x(t) no espectro do sinal (e vice-versa), são apresentadas agora as propriedades da transformada de Fourier.

1) Linearidade (superposição)

Considerando

$$x_1(t) \Longleftrightarrow X_1(\omega)$$
 e $x_2(t) \Longleftrightarrow X_2(\omega)$

então

$$c_1x_1(t) + c_2x_2(t) \iff c_1X_1(\omega) + c_2X_2(\omega)$$

sendo c_1 e c_2 constantes de valor arbitrário.

*Note que a propriedade pode ser generalizada para ${\cal N}$ termos.

Demonstração: Dado que $y(t) = c_1x_1(t) + c_2x_2(t)$, tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} [c_1x_1(t) + c_2x_2(t)]e^{-j\omega t}dt$$

$$= c_1 \int_{-\infty}^{\infty} x_1(t)e^{-j\omega t}dt + c_2 \int_{-\infty}^{\infty} x_2(t)e^{-j\omega t}dt$$

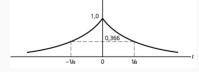
Portanto, conclui-se que

$$Y(\omega) = c_1 X_1(\omega) + c_2 X_2(\omega)$$

Exemplo: Linearidade

1) Determine a transformada de Fourier (para a>0) de

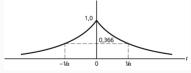
$$x(t) = e^{-a|t|}$$



Exemplo: Linearidade

1) Determine a transformada de Fourier (para a > 0) de

$$x(t) = e^{-a|t|}$$



Resposta: Primeiramente, observa-se que

$$x(t) = e^{-at}u(t) + e^{at}u(-t)$$

Então, levando em conta a propriedade da linearidade,

$$X(\omega) = \frac{1}{a + j\omega} + \frac{1}{a - j\omega} \quad \Rightarrow \boxed{X(\omega) = \frac{2a}{a^2 + \omega^2}}$$

Portanto, o seguinte par de transformada pode ser estabelecido:

$$e^{-a|t|} \iff \frac{2a}{a^2 + \omega^2}, \ a > 0$$

2) Escalamento no tempo

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$x(at) \iff \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

Observações:

- ullet Compressão no tempo $(a>1)\Rightarrow$ expansão em frequência
- ullet Expansão no tempo $(0 < a < 1) \Rightarrow$ compressão em frequência

Para a < 0, tem-se uma reversão no tempo associada a um escalamento.

Demonstração: Dado que y(t) = x(at) para a > 0, tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-\infty}^{\infty} x(at)e^{-j\omega t}dt$$
$$= \frac{1}{a} \int_{-\infty}^{\infty} x(t')e^{-j\frac{\omega}{a}t'}dt' = \frac{1}{a}X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

Analogamente, para a < 0, tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-\infty}^{\infty} x(at)e^{-j\omega t}dt$$
$$= \frac{1}{a} \int_{-\infty}^{-\infty} x(t')e^{-j\frac{\omega}{a}t'}dt' = \frac{-1}{a}X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

Dessa forma, conclui-se que

$$Y(\omega) = \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right), \ \forall a \in \mathbb{R}$$

Exemplo: Escalonamento no tempo

2) Verifique o efeito da propriedade de escalonamento no tempo sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff T\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Exemplo: Escalonamento no tempo

2) Verifique o efeito da propriedade de escalonamento no tempo sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff T\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Resposta: Considerando

$$x(at) \iff \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$

obtém-se

$$\boxed{ \operatorname{rect}\left(\frac{at}{T}\right) \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{T}{|a|} \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2a}\right) }$$

3) Dualidade

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$X(t) \iff 2\pi x(-\omega)$$

4) Deslocamento no tempo

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então (para $t_0 > 0$)

$$x(t-t_0) \iff X(\omega)e^{-j\omega t_0}$$

Um atraso no tempo t_0 provoca um atraso de fase linear de $-\omega t_0$.

Demonstração: De

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

observa-se que

$$t = -t \longrightarrow 2\pi x(-t) = \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{-j\omega t}d\omega$$

$$t = u \longrightarrow 2\pi x(-u) = \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{-j\omega u}d\omega$$

$$\omega = t \longrightarrow 2\pi x(-u) = \int_{-\infty}^{\infty} X(t)e^{-jut}dt$$

$$u = \omega \longrightarrow 2\pi x(-\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} X(t)e^{-j\omega t}dt$$

Portanto, por inspeção, conclui-se

$$X(t) \iff 2\pi x(-\omega)$$

*Créditos: André Phillipe Milhomem A. Santana (2018/1).

Demonstração: Dado que $y(t) = x(t - t_0)$ para $t_0 > 0$, tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t-t_0)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t')e^{-j\omega(t'+t_0)}dt'$$

$$= e^{-j\omega t_0} \int_{-\infty}^{\infty} x(t')e^{-j\omega t'}dt'$$

Portanto, conclui-se que

$$Y(\omega) = e^{-j\omega t_0} X(\omega), \ t_0 > 0$$

Exemplo: Função delta de Dirac (dualidade)

3a) Verifique o efeito da propriedade da dualidade sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\delta(t) \iff 1$$

Exemplo: Função delta de Dirac (dualidade)

3a) Verifique o efeito da propriedade da dualidade sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\delta(t) \iff 1$$

Resposta: Levando em conta que

$$X(t) \iff 2\pi x(-\omega)$$

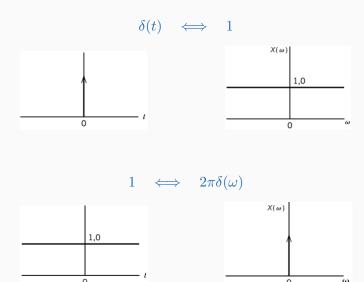
obtém-se

$$\boxed{1 \iff 2\pi\delta(\omega)}$$

Observações:

- Sinal limitado na frequência → amplo no tempo
- Refletir sobre o pulso retangular considerando $T \to \infty$

Exemplo: Função delta de Dirac (dualidade)



3b) Verifique o efeito da propriedade da dualidade sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff T\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

3b) Verifique o efeito da propriedade da dualidade sobre o seguinte par de transformada de Fourier:

$$\mathrm{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \quad \Longleftrightarrow \quad T \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Resposta: Levando em conta que

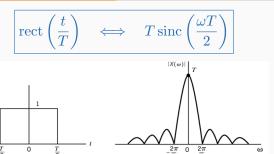
$$X(t) \iff 2\pi x(-\omega)$$

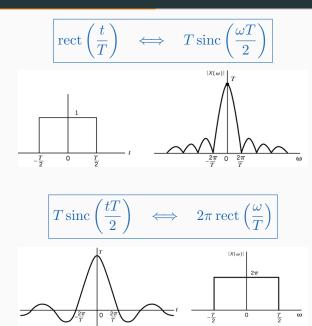
obtém-se

$$\boxed{T\operatorname{sinc}\left(\frac{tT}{2}\right) \quad \Longleftrightarrow \quad 2\pi\operatorname{rect}\left(\frac{\omega}{T}\right)}$$

Observações:

- Resposta ao impulso de um filtro passa-baixa (ideal)...
- Resposta não causal ⇒ Impossível implementar na prática!





Exemplo: Função delta de Dirac (deslocamento)

4) Determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = \delta(t - t_0)$$

Exemplo: Função delta de Dirac (deslocamento)

4) Determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = \delta(t - t_0)$$

Resposta: Visto que

$$\delta(t) \iff 1 \quad \text{e} \quad x(t-t_0) \iff X(\omega)e^{-j\omega t_0}$$

tem-se

$$X(\omega) = e^{-j\omega t_0}$$

Dessa forma, observa-se que

$$|X(\omega)| = 1$$

е

$$\theta(\omega) = -\omega t_0$$

5) Deslocamento em frequência

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então (para $\omega_c \in \mathbb{R}$)

$$e^{j\omega_c t} x(t) \quad \Longleftrightarrow \quad X(\omega - \omega_c)$$

Observações:

- A multiplicação de um sinal por $e^{j\omega_c t}$ é equivalente ao deslocamento em frequência
- Essa propriedade define o *Teorema da modulação!*
- Note a dualidade com a propriedade de deslocamento no tempo, dada por

$$x(t-t_0) \iff X(\omega)e^{-j\omega t_0}$$

Demonstração: Dado que $y(t) = e^{j\omega_c t}x(t)$, tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} e^{j\omega_c t}x(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j(\omega-\omega_c)t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega' t}dt, \quad \omega' = \omega - \omega_c$$

$$= X(\omega')$$

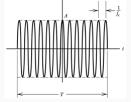
Portanto, conclui-se que

$$Y(\omega) = X(\omega - \omega_c), \ \omega_c \in \mathbb{R}$$

Exemplo: Pulso de RF (modulação)

5) Determine a transformada de Fourier para um pulso senoidal de amplitude A e frequência f_c , dado por

$$x(t) = A \operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \cos(\omega_c t)$$



(Sinal referido como pulso de RF quando f_c se encontra na banda de radiofrequência.)

Lembrete:

$$e^{j\omega_c t}x(t) \iff X(\omega - \omega_c)$$

$$\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff T\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Exemplo: Pulso de RF (modulação)

Resposta: Primeiramente, observa-se que

$$\cos(\omega_c t) = \frac{1}{2} [e^{j\omega_c t} + e^{-j\omega_c t}]$$

Em seguida, levando em conta que

$$e^{j\omega_c t} m(t) \iff M(\omega - \omega_c) \qquad \text{e} \qquad \operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff AT \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

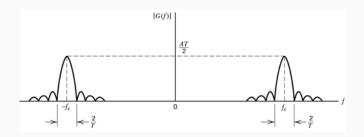
obtém-se

$$X(\omega) = \frac{AT}{2} \left\{ \operatorname{sinc} \left[\frac{(\omega - \omega_c)T}{2} \right] + \operatorname{sinc} \left[\frac{(\omega + \omega_c)T}{2} \right] \right\}$$

Mostre que tal resultado pode ser obtido a partir da transformada de Fourier de $e^{j\omega_c t}$ e da propriedade da multiplicação no tempo (convolução no domínio da frequência).

Exemplo: Pulso de RF (modulação)

Espectro de magnitude do sinal:



Portanto, a multiplicação (no tempo) de um sinal x(t) por $\cos(\omega_c t)$ causa um deslocamento do espectro do sinal para ω_c .

6) Convolução no domínio do tempo

Considerando

$$x_1(t) \Longleftrightarrow X_1(\omega)$$
 e $x_2(t) \Longleftrightarrow X_2(\omega)$

então

$$\left| \int_{-\infty}^{\infty} x_1(\tau) x_2(t-\tau) d\tau \right| \iff X_1(\omega) X_2(\omega)$$

Observações:

- Note a dualidade com a propriedade da multiplicação no domínio do tempo.
- A multiplicação é mais fácil de realizar do que a convolução.

Demonstração: Tomando a transformada de Fourier de ambos os

lados de

$$y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau)h(t-\tau)d\tau$$

tem-se

$$\begin{split} Y(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) h(t-\tau) d\tau \right] e^{-j\omega t} dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) h(\eta+\tau-\tau) d\tau \right] e^{-j\omega(\eta+\tau)} d\eta \\ &= \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau \right] \left[\int_{-\infty}^{\infty} h(\eta) e^{-j\omega\eta} d\eta \right] \\ &= X(\omega) H(\omega) \end{split}$$

Nota: Troca de variáveis $\eta = t - \tau!$

Exemplo: Questão de concurso da Petrobras para Engenheiro de Equipamentos Júnior - Eletrônica - 2011.

A resposta de um sistema linear à aplicação de um impulso $\delta(t)$ (delta de Dirac) é dada por $h(t) = A\delta(t-t_0)$, onde A e t_0 são constantes positivas. Admitindo-se que este sistema tenha como entrada um sinal senoidal definido por $x(t) = B\cos(2\pi f_0 t)$, o espectro do sinal de saída, correspondente a essa entrada, é dado pela expressão

(A)
$$\frac{AB}{2} \left(e^{j2\pi f t_0} + e^{-j2\pi f t_0} \right)$$
 (D) $\frac{AB}{2} \left[\delta(f - f_0) + \delta(f + f_0) \right] e^{-j2\pi f t_0}$

(B) ABcos
$$(2\pi f t_0)$$
 (E) $\frac{AB}{2} \delta(f - f_0) \cos(2\pi f t_0)$

(C)
$$\frac{AB}{2} \delta(f) \cos(2\pi f t_0)$$

Exemplo: Questão de concurso da Petrobras para Engenheiro de Equipamentos Júnior - Eletrônica - 2011.

A resposta de um sistema linear à aplicação de um impulso $\delta(t)$ (delta de Dirac) é dada por $h(t) = A\delta(t-t_0)$, onde A e t_0 são constantes positivas. Admitindo-se que este sistema tenha como entrada um sinal senoidal definido por $x(t) = B\cos(2\pi f_0 t)$, o espectro do sinal de saída, correspondente a essa entrada, é dado pela expressão

(A)
$$\frac{AB}{2} \left(e^{j2\pi f t_0} + e^{-j2\pi f t_0} \right)$$
 (D) $\frac{AB}{2} \left[\delta(f - f_0) + \delta(f + f_0) \right] e^{-j2\pi f t_0}$

(B) ABcos
$$(2\pi f t_0)$$
 (E) $\frac{AB}{2} \delta(f - f_0) \cos(2\pi f t_0)$

(C)
$$\frac{AB}{2} \delta(f) \cos(2\pi f t_0)$$

Resposta: (D)

7) Multiplicação no domínio do tempo

Considerando

$$x_1(t) \iff X_1(\omega)$$
 e $x_2(t) \iff X_2(\omega)$

então

$$x_1(t)x_2(t) \iff \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta)X_2(\omega - \eta)d\eta$$

Observações:

- Note a dualidade com a propriedade da convolução no tempo.
- É usual adotar a notação compacta para a convolução, i.e.,

$$x_1(t)x_2(t) \iff \frac{1}{2\pi}X_1(\omega) * X_2(\omega)$$

Demonstração (Abordagem #1): Tomando a transformada de Fourier <u>inversa</u> de ambos os lados de

$$Y(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta) X_2(\omega - \eta) d\eta$$

e realizando uma troca de variáveis em ω (i.e., $\theta = \omega - \eta$), tem-se

$$y(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta) X_2(\omega - \eta) d\eta \right] e^{j\omega t} d\omega$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta) X_2(\theta + \eta - \eta) e^{j(\theta + \eta)t} d\eta d\theta$$

$$= \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta) e^{j\eta t} d\eta \right] \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_2(\theta) e^{j\theta t} d\theta \right]$$

$$= x_1(t) x_2(t)$$
*Créditos: Victor Bogo Polidorio (2018/1).

Demonstração (Abordagem #2): Tomando a transformada de

Fourier de ambos os lados de

$$y(t) = x_1(t)x_2(t)$$

tem-se

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x_1(t)x_2(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta)e^{j\eta t}d\eta\right] x_2(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta) \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} x_2(t)e^{-j(\omega-\eta)t}dt}_{=X_2(\omega-\eta)} d\eta$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X_1(\eta)X_2(\omega-\eta)d\eta.$$

*Créditos: Martin Ávila Buitron (2023/2).

8) Diferenciação no domínio do tempo

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

e assumindo que $\frac{d}{dt}x(t)$ existe e x(t) tem componente DC nula (condições de Dirichlet), então

$$\frac{d^n}{dt^n}x(t) \quad \Longleftrightarrow \quad (j\omega)^n X(\omega)$$

9) Integração no domínio do tempo

Considerando

$$x(t) \iff X(\omega)$$

então

$$\int_{-\infty}^{t} x(\tau)d\tau \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{X(\omega)}{j\omega} + \pi X(0)\delta(\omega)$$

Demonstração: Primeiramente, considere

$$y(t) = \frac{d}{dt}x(t)$$

Então, assumindo que $\frac{d}{dt}x(t)$ existe e x(t) tem componente DC nula, e comutando operação de integração e de derivação, tem-se

$$y(t) = \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega \right]$$
$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) \frac{d}{dt} e^{j\omega t} d\omega$$
$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} j\omega X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

Portanto,

$$\frac{d}{dt}x(t) \iff j\omega X(\omega)$$

Demonstração: Levando em consideração que

$$y(t) = \int_{-\infty}^{t} x(\tau)d\tau$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) u(t - \tau) d\tau$$
$$= x(t) * u(t)$$

e

$$u(t) \iff \frac{1}{j\omega} + \pi \,\delta(\omega)$$

obtém-se

$$Y(\omega) = X(\omega)U(\omega)$$

$$= \frac{X(\omega)}{j\omega} + \pi X(\omega) \,\delta(\omega)$$

$$= \frac{X(\omega)}{j\omega} + \pi X(0) \,\delta(\omega)$$

8/9) A partir das propriedades de diferenciação e integração no tempo, determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = A \operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right)$$

$$= \begin{cases} A, & -\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2} \\ 0, & |t| > \frac{T}{2} \end{cases}$$

8/9) A partir das propriedades de diferenciação e integração no tempo, determine a transformada de Fourier de

$$x(t) = A \operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right)$$
$$= \begin{cases} A, & -\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2} \\ 0, & |t| > \frac{T}{2} \end{cases}$$

Resposta: Primeiramente, observa-se que

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left| \frac{d}{dt} x(t) \right| dt < \infty$$

е

$$x(t) \longrightarrow 0, \quad t \to \pm \infty$$

Logo, o sinal satisfaz as condições de Dirichelet, implicando que as propriedades de diferenciação e integração podem ser aplicadas.

Dessa forma,

$$x'(t) = \frac{d}{dt}x(t)$$
$$= A\left[\delta\left(t + \frac{T}{2}\right) - \delta\left(t - \frac{T}{2}\right)\right]$$

Então, visto que

$$\delta(t) \iff 1$$

е

$$x(t-t_0) \iff e^{-j\omega t_0}$$

obtém-se

$$X'(\omega) = A\left[e^{+j\omega\frac{T}{2}} - e^{-j\omega\frac{T}{2}}\right]$$
$$= 2jA\operatorname{sen}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Finalmente, levando em conta que

$$x(t) = \int_{-\infty}^{t} x'(\tau)d\tau$$

е

$$\int_{-\infty}^{t} x(\tau)d\tau \quad \Longleftrightarrow \quad \frac{X(\omega)}{j\omega} + \pi X(0)\delta(\omega)$$

tem-se

$$X(\omega) = \frac{X'(\omega)}{j\omega} + \pi X'(0)\delta(\omega)$$

$$= \frac{1}{j\omega} 2jA \operatorname{sen}\left(\frac{\omega T}{2}\right) + \pi 2j \operatorname{sen}(0)\delta(\omega)$$

$$= \frac{2A}{\omega} \operatorname{sen}\left(\frac{\omega T}{2}\right) \implies X(\omega) = AT \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

10) Conjugação

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

Similarmente, tem-se $x^*(-t) \iff X^*(\omega)$.

11) Simetria do conjugado

Para $x(t) \in \mathbb{R}$,

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$\begin{cases} X(\omega) = X^*(-\omega) \\ \operatorname{Re}[X(\omega)] = \operatorname{Re}[X(-\omega)] & \text{e} & \operatorname{Im}[X(\omega)] = -\operatorname{Im}[X(\omega)] \\ |X(\omega)| = |X(-\omega)| & \text{e} & \angle X(\omega) = -\angle X(-\omega) \end{cases}$$

Demonstração: A partir de

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

verifica-se que

$$X^*(\omega) = \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t} dt \right]^*$$
$$= \int_{-\infty}^{\infty} x^*(t)e^{+j\omega t} dt$$

Então, fazendo $\omega = -\omega$, tem-se

$$X^*(-\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x^*(t)e^{-j\omega t}dt$$

o que resulta em

$$x^*(t) \iff X^*(-\omega)$$

Exemplo: Exponencial (função par)

10) Visto a propriedade de conjugação, determine $X(\omega)$ para

$$x(t) = e^{-a|t|}, \ a > 0.$$

Exemplo: Exponencial (função par)

10) Visto a propriedade de conjugação, determine $X(\omega)$ para

$$x(t) = e^{-a|t|}, a > 0.$$

Resposta: Primeiramente, observe que

$$x(t) = \underbrace{e^{at} u(-t)}_{x'(-t)} + \underbrace{e^{-at} u(t)}_{x'(t)}$$

Então, como

$$x'(t)$$
 \Rightarrow $X'(\omega) = \frac{1}{a + j\omega}$
 $x'(-t)$ \Rightarrow $X'^*(\omega) = \frac{1}{a - j\omega}$

obtém-se

$$X(\omega) = \frac{1}{a + j\omega} + \frac{1}{a - j\omega} \quad \Rightarrow \quad X(\omega) = \frac{2a}{a^2 + \omega^2}$$

12) Área sob x(t)

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$\int_{-\infty}^{\infty} x(t)dt = X(0)$$

13) Área sob $X(\omega)$

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$x(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) d\omega$$

Demonstração: Fazendo $\omega = 0$ em

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

tem-se

$$X(0) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)dt$$

Demonstração: Fazendo t = 0 em

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{+j\omega t} d\omega$$

obtém-se

$$x(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) d\omega$$

12/13) Determine a área sob x(t) e sob $X(\omega)$ a partir de

$$A\operatorname{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \iff AT\operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

12/13) Determine a área sob x(t) e sob $X(\omega)$ a partir de

$$A\mathrm{rect}\left(\frac{t}{T}\right) \quad \Longleftrightarrow \quad AT\mathrm{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right)$$

Resposta: Primeiramente, a área sob x(t) é dada por

$$X(0) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)dt \Rightarrow X(0) = AT$$

Por sua vez, a área sob $X(\omega)$ é obtida como

$$x(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) d\omega = \frac{AT}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}\left(\frac{\omega T}{2}\right) d\omega$$
$$= \frac{AT}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}(x) \frac{2dx}{T} = \frac{A}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}(x) dx$$
$$\Rightarrow \boxed{x(0) = A}$$

14) Teorema de Rayleigh da energia

Considerando

$$\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt < \infty$$

então

$$\boxed{\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |X(\omega)|^2 d\omega}$$

Observação: A densidade espectral de energia é definida como

$$\Psi_x(\omega) = |X(\omega)|^2$$

sendo expressa em joules por hertz. Logo, de acordo com o teorema de Rayleigh, a área sob a curva representa a energia total entregue pela fonte (resistor de carga de 1 ohm).

Demonstração: A partir da definição de energia no domínio do tempo, verifica-se que

$$\begin{split} E &= \int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) x^*(t) dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X^*(\omega) e^{-j\omega t} d\omega \right] dt \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt \right] X^*(\omega) d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) X^*(\omega) d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |X(\omega)|^2 d\omega \end{split}$$

Portanto,

$$\int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |X(\omega)|^2 d\omega$$

14) Determine a energia do pulso

$$x(t) = \frac{W}{\pi} \text{sinc}(Wt)$$

14) Determine a energia do pulso

$$x(t) = \frac{W}{\pi} \operatorname{sinc}(Wt)$$

Resposta: Primeiramente, considera-se que

$$E = \left(\frac{W}{\pi}\right)^2 \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}^2(Wt) dt$$

Contudo, obter uma solução para essa integral é difícil. Então, de

$$\frac{W}{\pi} \operatorname{sinc}(Wt) \iff \operatorname{rect}\left(\frac{\omega}{2W}\right)$$

e do teorema de Rayleigh, tem-se

$$E = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \text{rect}^{2} \left(\frac{\omega}{2W}\right) d\omega \quad \Rightarrow \boxed{E = \frac{W}{\pi}}$$

Alternativamente, é possível determinar a energia do sinal no domínio do tempo como

$$E = \int_{-\infty}^{\infty} |x(t)|^2 dt$$
$$= \left(\frac{W}{\pi}\right)^2 \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}^2(Wt) dt$$

Então, levando em consideração que

$$\int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}^{2}(x) dx = \pi$$

e fazendo uma operação de troca de variáveis (i.e., x=Wt), tem-se

$$E = \left(\frac{W}{\pi}\right) \int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}^{2}(x) dx \quad \Rightarrow \quad E = \frac{W}{\pi}$$

Demonstração: Visto que sinc(x) caracteriza uma função par e

$$\int_0^\infty e^{-xt}dt = \frac{1}{x}$$

é possível mostrar que

$$\int_{-\infty}^{\infty} \operatorname{sinc}(x) dx = 2 \int_{0}^{\infty} \frac{\operatorname{sen}(x)}{x} dx$$

$$= 2 \int_{0}^{\infty} \left[\int_{0}^{\infty} e^{-xt} \operatorname{sen}(x) dx \right] dt$$

$$= 2 \int_{0}^{\infty} \left\{ -\frac{e^{-xt} [t \operatorname{sen}(x) + \cos(x)]}{t^{2} + 1} \Big|_{0}^{\infty} \right\} dt$$

$$= 2 \int_{0}^{\infty} \frac{1}{t^{2} + 1} dt = 2 \operatorname{tan}^{-1}(t) \Big|_{0}^{\infty}$$

$$= 2 [\operatorname{tan}^{-1}(\infty) - \operatorname{tan}^{-1}(0)] = \pi.$$

*Créditos: Matheus Bogo Polidorio (2018/2).

15) Diferenciação no domínio da frequência

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$-jtx(t) \iff \frac{d}{d\omega}X(\omega)$$

16) Decomposição par-ímpar para sinais reais

Considerando

$$x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$$

então

$$\begin{array}{ccc} \operatorname{Par}\{x(t)\} & \Longleftrightarrow & \operatorname{Re}\{X(\omega)\} \\ \operatorname{\acute{I}mpar}\{x(t)\} & \Longleftrightarrow & j\operatorname{Im}\{X(\omega)\} \end{array}$$

Demonstração: Para y(t) = -jtx(t), verifica-se que

$$Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} -jtx(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(t)\frac{d}{d\omega}e^{-j\omega t}dt$$

$$= \frac{d}{d\omega}\int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

$$= \frac{d}{d\omega}X(\omega)$$

*Créditos: André Phillipe Milhomem A. Santana (2018/1).

Demonstração: Para

$$x_{\mathrm{par}}(t) = \frac{x(t) + x(-t)}{2}$$
 e $x(t) \Longleftrightarrow X(\omega)$

verifica-se que

$$X'(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x_{\text{par}}(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x(t) + x(-t)}{2}e^{-j\omega t}dt$$
$$= \frac{X(\omega) + X(-\omega)}{2}$$

Portanto, visto que $x(t) \in \mathbb{R}$ implica $X(\omega) = X^*(-\omega)$, conclui-se

$$X'(\omega) = \frac{X(\omega) + X^*(\omega)}{2}$$

$$= \frac{\{\operatorname{Re}[X(\omega)] + j\operatorname{Im}[X(\omega)]\} + \{\operatorname{Re}[X(\omega)] - j\operatorname{Im}[X(\omega)]\}}{2}$$

$$= \operatorname{Re}[X(\omega)].$$

*Créditos: Matheus Bernardi da Silva (2019/1).

Analogamente, para

$$x_{\text{impar}}(t) = \frac{x(t) - x(-t)}{2}$$
 e $x(t) \iff X(\omega)$

verifica-se que

$$X'(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x_{\text{impar}}(t)e^{-j\omega t}dt = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x(t) - x(-t)}{2}e^{-j\omega t}dt$$
$$= \frac{X(\omega) - X(-\omega)}{2}$$

Portanto, visto que $x(t) \in \mathbb{R}$ implica $X(\omega) = X^*(-\omega)$, conclui-se

$$X'(\omega) = \frac{X(\omega) - X^*(\omega)}{2}$$

$$= \frac{\{\operatorname{Re}[X(\omega)] + j\operatorname{Im}[X(\omega)]\} - \{\operatorname{Re}[X(\omega)] - j\operatorname{Im}[X(\omega)]\}}{2}$$

$$= j\operatorname{Im}[X(\omega)].$$

*Créditos: Matheus Bernardi da Silva (2019/1).

Transformada inversa de Fourier

Como

$$\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\tau) \delta(t-\tau) d\tau = \phi(t) \quad \text{e} \quad \int_{-\infty}^{\infty} e^{j\omega t} d\omega = 2\pi \delta(t)$$

a transformada inversa de Fourier é obtida como

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau$$

$$X(\omega)e^{j\omega t} = e^{j\omega t} \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{j\omega t} d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} e^{j\omega t} \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau d\omega$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{j\omega t} d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} e^{j\omega(t-\tau)} d\omega}_{2\pi\delta(t-\tau)} d\tau$$

$$\Rightarrow x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega)e^{j\omega t} d\omega$$

1) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = 2\pi\delta(\omega)$$

1) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = 2\pi\delta(\omega)$$

Resposta: Dado que

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

tem-se

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$
$$= 1$$

Portanto,

$$1 \iff 2\pi\delta(\omega)$$

2) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$$

2) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$$

Resposta: Dado que

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$

tem-se

$$x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(\omega - \omega_0) e^{j\omega t} d\omega$$
$$= e^{j\omega_0 t}$$

Portanto,

$$e^{j\omega_0 t} \iff 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$$

3) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = \frac{1}{(1+j\omega)(2+j\omega)}$$

3) Determine a transformada inversa de Fourier de

$$X(\omega) = \frac{1}{(1+j\omega)(2+j\omega)}$$

Resposta: Visto que

$$e^{-at}u(t) \iff \frac{1}{a+i\omega}, \ a>0$$

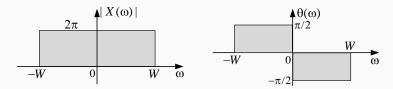
е

$$X(\omega) = \frac{1}{(1+j\omega)} - \frac{1}{(2+j\omega)}$$

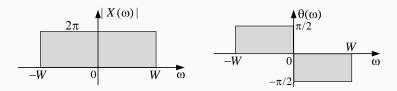
obtém-se

$$X(\omega) = \frac{1}{(1+j\omega)(2+j\omega)} \iff x(t) = (e^{-t} - e^{-2t})u(t)$$

4) Determine a transformada inversa de Fourier a partir de



4) Determine a transformada inversa de Fourier a partir de



Resposta: A partir da definição, tem-se que

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{+j\omega t} d\omega$$

$$= \frac{1}{2\pi} \left[\int_{-W}^{0} 2\pi e^{+j\frac{\pi}{2}} e^{+j\omega t} d\omega + \int_{0}^{W} 2\pi e^{-j\frac{\pi}{2}} e^{+j\omega t} d\omega \right]$$

$$\Rightarrow x(t) = 2W \operatorname{sinc}\left(\frac{Wt}{2}\right) \cos\left(\frac{Wt - \pi}{2}\right)$$

A relação entre tempo e frequência

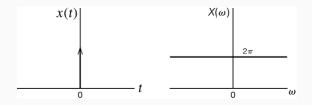
A relação entre tempo e frequência

- Alterações no sinal no tempo afetam a sua representação no domínio da frequência (e vice-versa)
 - Compressão no tempo ←⇒ expansão a frequência
 - Expansão no tempo ⇐⇒ compressão na frequência
- Sinais <u>estritamente</u> limitados em frequência têm comprimento infinito no tempo



A relação entre tempo e frequência

 Pela dualidade, sinais <u>estritamente</u> limitados no tempo possuem largura de banda infinita.



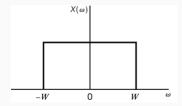
Portanto, um sinal não pode ser estritamente limitado no tempo e em frequência (simultaneamente).



Definição

É uma medida que representa a extensão do conteúdo espectral significativo do sinal para frequências positivas.

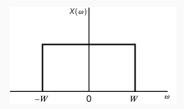
Exemplo 1: Função retangular no domínio da frequência



Definição

É uma medida que representa a extensão do conteúdo espectral significativo do sinal para frequências positivas.

Exemplo 1: Função retangular no domínio da frequência

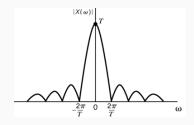


Largura de banda claramente definida $\longrightarrow B = W$; todavia, nem sempre o sinal é estritamente limitado em frequência.

Definição

É uma medida que representa a extensão do conteúdo espectral significativo do sinal para frequências positivas.

Exemplo 2: Função sinc no domínio da frequência

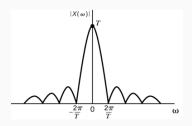


Qual é a largura de banda desse sinal?

Definição

É uma medida que representa a extensão do conteúdo espectral significativo do sinal para frequências positivas.

Exemplo 2: Função sinc no domínio da frequência



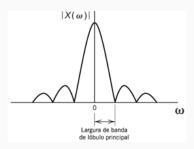
Qual é a largura de banda desse sinal? Essa dúvida é decorrente da definição imprecisa de largura de banda ("significativo").

Agora, são apresentadas duas definições comumente utilizadas.

1a) Largura do lóbulo principal

Para sinais cujo conteúdo espectral é centrado na origem (característica passa-baixa), a largura de banda é definida como a metade da largura do lóbulo principal.

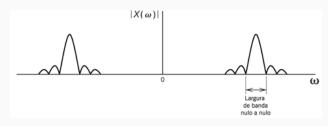
Exemplo 1: Conteúdo espectral de um sinal passa-baixa



1b) Largura do lóbulo principal

Para sinais cujo conteúdo espectral é centrado em ω_c (característica passa-faixa), a largura de banda é definida como a da largura do lóbulo principal de nulo-a-nulo.

Exemplo 2: Conteúdo espectral de um sinal passa-faixa

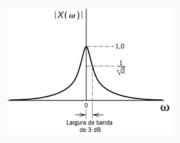


Note que a modulação de um sinal passa-baixa implica dobrar a largura de banda do sinal.

2a) Largura de banda de 3 dB

Para sinais com característica espectral passa-baixa, a largura de banda é definida como a distância entre a origem e o ponto em que o espectro de magnitude decai 3 dB $(1/\sqrt{2})$.

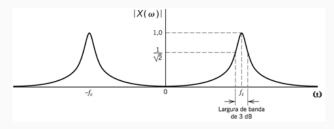
Exemplo 1: Conteúdo espectral de um sinal passa-baixa



2b) Largura de banda de 3 dB

Para sinais com característica espectral passa-faixa, a largura de banda é definida como a distância entre ω_c e o ponto em que o espectro de magnitude decai 3 dB $(1/\sqrt{2})$.

Exemplo 2: Conteúdo espectral de um sinal passa-faixa



Produto tempo-largura de banda

Produto tempo-largura de banda

Decorrente da Propriedade 2 da transformada de Fourier, i.e.,

Domínio do tempo

compressão/expansão

Domínio da frequência

expansão/compressão

é possível concluir que o produto da duração do sinal e da sua largura de banda é sempre constante para qualquer família de sinais de pulso, i.e.,

$$(duração) \times (largura de banda) = (constante)$$

independente da definição utilizada para largura de banda.

Resumo e discussão

Resumo e discussão

- A transformada de Fourier permite relacionar as descrições no domínio do tempo e da frequência
 - ullet Para sinais não periódicos, o espectro do sinal é contínuo em ω
 - $\bullet\,$ Para sinais periódicos, o espectro do sinal é discreto em $\omega\,$
- Modificações realizadas sobre o sinal no domínio do tempo se refletem no domínio da frequência e vice-versa
- O produto tempo-largura de banda de um sinal é constante
- Operações de filtragem são comumente
 - realizadas no domínio do tempo através da convolução
 - realizadas no domínio da frequência através da multiplicação
- A representação de sinais periódicos se dá através da série de Fourier.

Para a próxima aula

Para revisar e fixar os conceitos apresentados até então, recomenda-se a seguinte leitura:

B.P. Lathi, Sinais e Sistemas Lineares, $2^{\underline{a}}$ ed., Porto Alegre, RS: Bookman, $2008 \longrightarrow (pp. 662)$

Para a próxima aula, favor realizar a leitura do seguinte material:

B.P. Lathi, Sinais e Sistemas Lineares, $2^{\underline{a}}$ ed., Porto Alegre, RS: Bookman, $2008 \longrightarrow (Capítulo 6)$

Até a próxima aula... =)