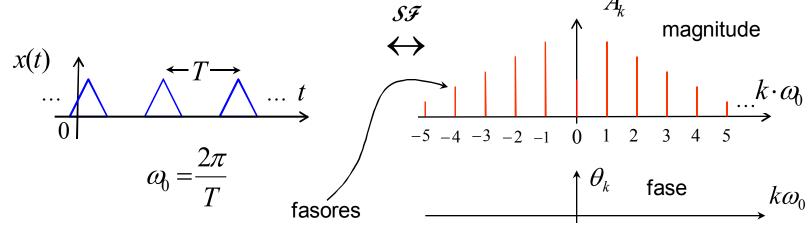
Modulo 04 Transformada de Fourier de tempo Contínuo

Série de Fourier (forma exponencial)

Sinal periódico

Série de Fourier

Espectro de frequências



$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} a_k \cdot e^{j(k\omega_0)t}$$

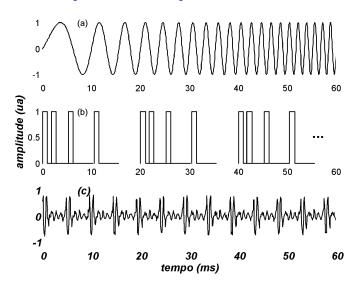
$$a_k = \frac{1}{T} \int_T x(t) \cdot e^{-j(k\omega_0)t} dt$$

$$a_{k} = A_{k} \cdot e^{j\theta_{k}} = B_{k} + jC_{k}$$

$$\downarrow \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad$$

Sinais não periódicos

pseudoperiódicos

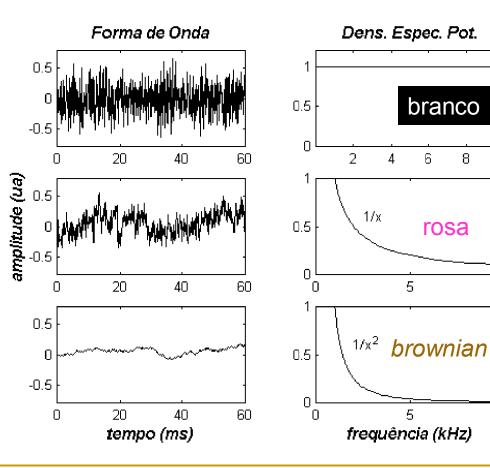


ruídos

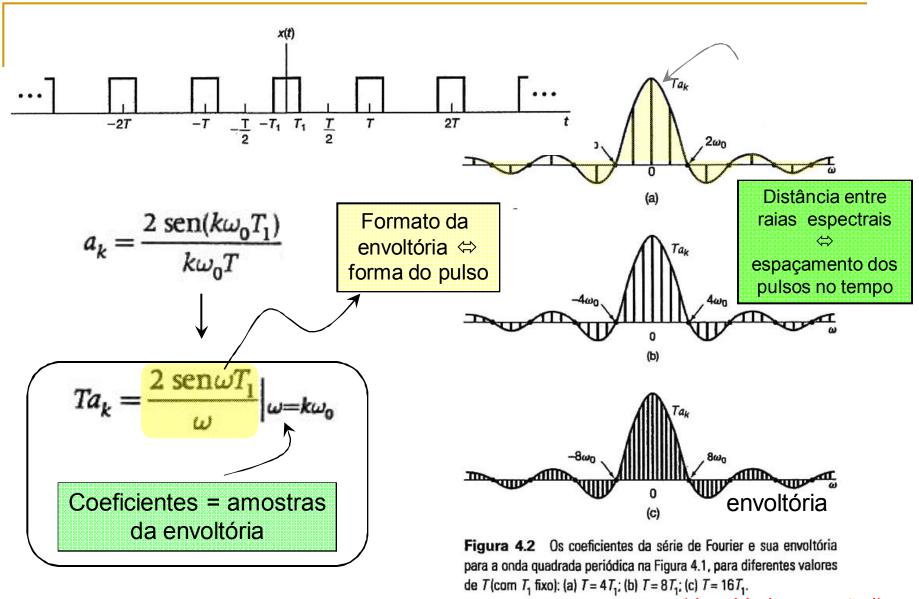
10

10

10



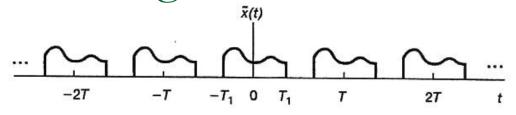
Não têm série de Fourier

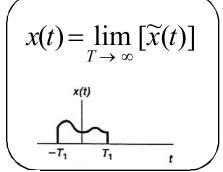


(densidade espectral)

Densidade espectral: Espectro fica contínuo quando $T \rightarrow \infty$

4.1 Integral de Fourier





Coeff da SF

$$a_k = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} \tilde{x}(t) e^{-jk\omega_0 t} dt = \frac{1}{T} X(jk\omega_0)$$

$$\tilde{x}(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k e^{jk\omega_0 t}$$

$$\tilde{x}(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{1}{T} X(jk\omega_0) e^{jk\omega_0 t}$$

$$\frac{1}{T} = \frac{\omega_0}{2\pi} \longrightarrow \tilde{X}(t) = \frac{1}{2\pi} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} X(jk\omega_0) e^{jk\omega_0 t} \omega_0$$

$$T \to \infty$$

$$1 \quad C^{+\infty}$$

$$|X(j\omega) = X(jk\omega_o)|_{k\omega_o = \omega} = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$

Transformada de Fourier

Transformada Inversa de Fourier

Transformada de Fourier (análise)

Transformada inversa (síntese)

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

Condições de Dirichlet

1. x(t) seja absolutamente integrável; ou seja,

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)| \, dt < \infty \,. \tag{4.13}$$

- **2.** x(t) tenha um número finito de máximos e mínimos em qualquer intervalo finito.
- x(t) tenha um número finito de descontinuidades em qualquer intervalo finito. Além do mais, cada uma dessas descontinuidades precisa ser finita.

$X(j\omega)$: espectro de x(t). Eemplo (4.1)

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

complexo

$$X(j\omega) = \int_0^\infty e^{-at} e^{-j\omega t} dt = -\frac{1}{a+j\omega} e^{-(a+j\omega)t} \Big|_0^\infty \to X(j\omega) = \frac{1}{a+j\omega}, \quad a > 0.$$

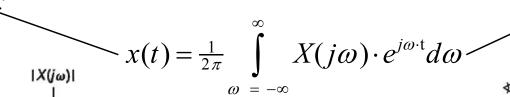
Modulo:

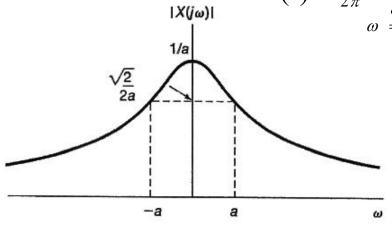
Amplitude dos fasores que compõem x(t)

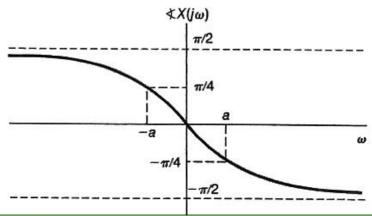
$$\left|X(j\omega)\right| = \frac{1}{\sqrt{a^2 + \omega^2}}$$

fase:

Fase (atraso) dos fasores que compõem x(t)



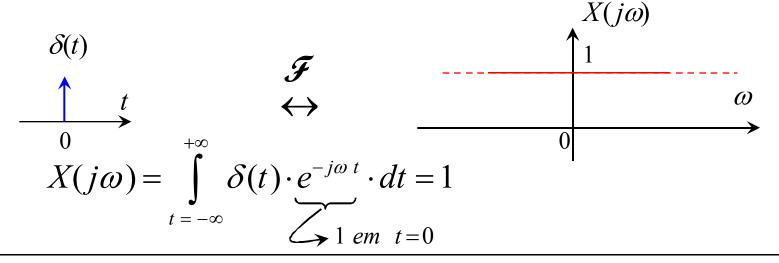




 $\blacktriangleleft X(j\omega) = -\operatorname{tg}^{-1}\left(\frac{\omega}{a}\right)$

Cálculo direto da Transformada de Fourier

Ex. 4.3

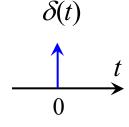


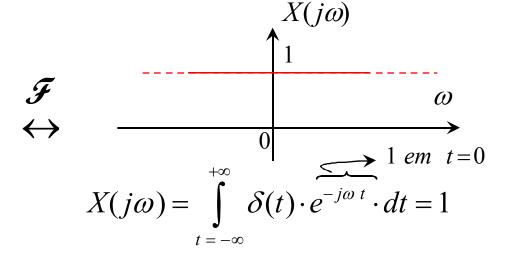
$$Ex. 4.4$$

$$X(j\omega) = \int_{t=-T_1}^{+T_1} 1 \cdot e^{-j\omega t} \cdot dt = \frac{-e^{-j\omega t}}{j\omega} \Big|_{t=-T_1}^{T_1} = 2 \frac{sen(\omega \cdot T_1)}{\omega} = \frac{2T_1 \frac{sen(\omega \cdot T_1)}{(\omega \cdot T_1)}}{i}$$

$$= \frac{-e^{-j\omega T_1} - e^{j\omega T_1}}{i} \times \frac{2}{2}$$
Função sinc()

Fasores e impulsos

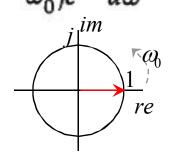




$$\varphi \\
\longleftrightarrow \\
\omega_0 = 2\pi/T$$

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dt$$
$$= e^{\int_{-\infty}^{\infty} dt}$$

Fasor no tempo



Generalizando:

$$X(j\omega) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} 2\pi a_k \delta(\omega - k\omega_0)$$

$$\mathcal{F}$$

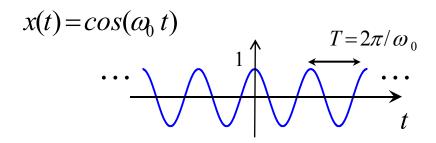
$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k e^{jk\omega_0 t}$$

Transformada de Fourier

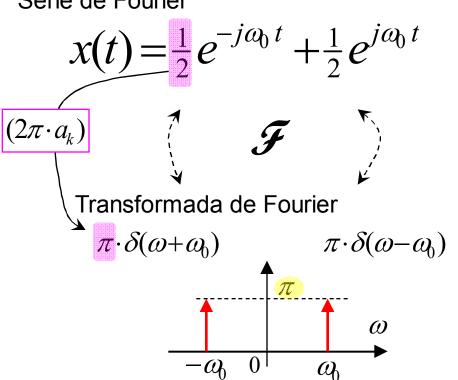


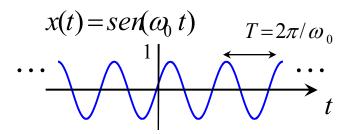
Série de Fourier

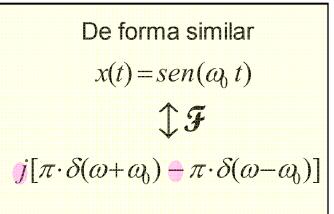
seno e cosseno eternos

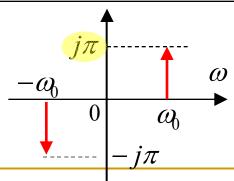


Série de Fourier









4.2 Transformada de sinais periódicos

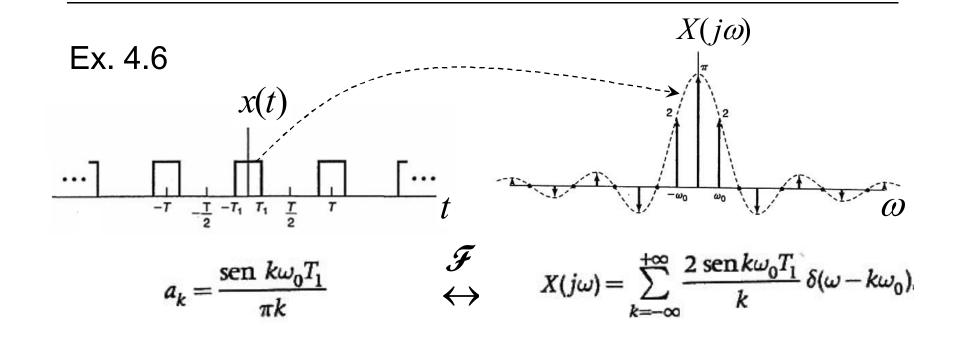
$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k e^{jk\omega_0 t}$$

 $\mathcal{F}\longleftrightarrow$

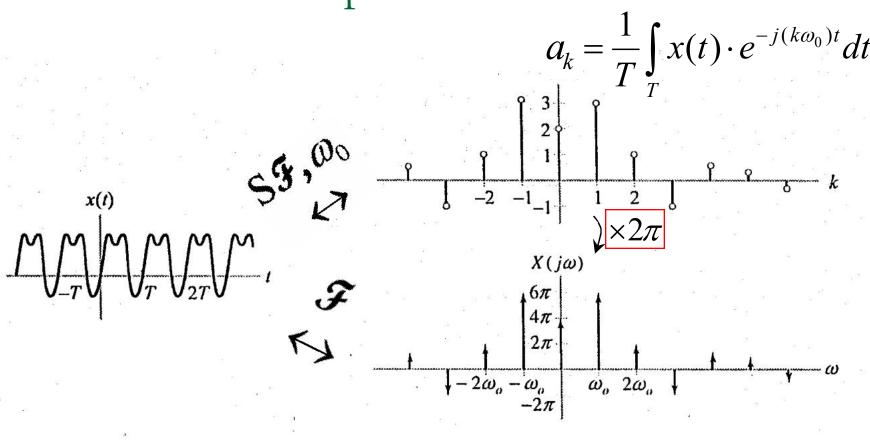
$$X(j\omega) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{2\pi a_k \delta(\omega - k\omega_0)}{2\pi a_k \delta(\omega - k\omega_0)}$$

Série de Fourier

Transformada de Fourier



Série e transformada de Fourier de um sinal periódico



Transformada de um trem periódico de impulsos

$$x(t) = \delta_T(t) = \sum_{n = -\infty}^{\infty} \delta(t - nT)$$

$$a_k = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} \delta(t) e^{-jk\omega_0 t} dt = \frac{1}{T}$$

$$X(j\omega) = \omega_0 \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(\omega - k\omega_0)$$

$$X(j\omega) = \omega_0 \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(\omega - k\omega_0)$$

$$W(j\omega) = \omega_0 \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(\omega - k\omega_0)$$

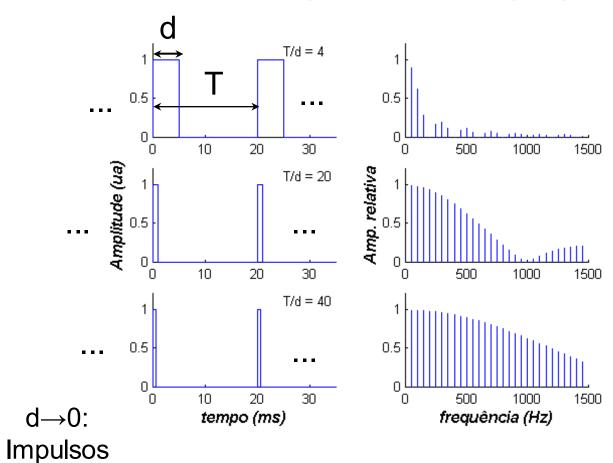
$$X(j\omega) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} 2\pi a_k \delta(\omega - k\omega_0)$$

$$X(j\omega) = \frac{2\pi}{T} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \delta \left(\omega - \frac{2\pi k}{T} \right)$$

$$X(j\omega) = \omega_0 \sum_{k=-\infty}^{\infty} \delta(\omega - k\omega_0)$$

Trem de pulsos

Mesmo período (T) Duração variável da largura do pulso (T/d)



d→0: Espectro plano

4.3 Propriedades da $\mathcal{F}\{x(t)\}$

Derivação no tempo

$$\frac{d^{n}[x(t)]}{dt} \quad \stackrel{\mathcal{F}}{\leftrightarrow} \quad (j\omega)^{n} \cdot \mathbf{X}(j\omega)$$

Integração no tempo

$$\frac{d^{n}[x(t)]}{dt} \stackrel{\mathfrak{F}}{\longleftrightarrow} (j\omega)^{n} \cdot \mathbf{X}(j\omega) \qquad \int_{-\infty}^{t} x(t) \cdot dt \stackrel{\mathfrak{F}}{\longleftrightarrow} \frac{1}{j\omega} \mathbf{X}(j\omega) + \pi \mathbf{X}(\mathbf{0}) \delta(\omega)$$
valor médio

Veja demonstrações no livro-texto

Propriedades da $\boldsymbol{\mathcal{F}}\left\{x(t)\right\}$

Deslocamento no tempo

$$x(t-t_0) \quad \leftrightarrow \quad e^{-j\omega t_0} \cdot \mathbf{X}(j\omega)$$

Demonstração

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

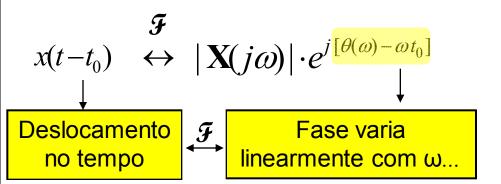
$$= dk$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(k) \cdot e^{-j\omega(t_0+k)} \cdot dk =$$

$$e^{-j\omega t_0} \int_{-\infty}^{\infty} x(k) \cdot e^{-j\omega k} \cdot dk$$
X(j\omega)

Interpretação

$$e^{-j\omega t_0} \cdot \mathbf{X}(j\omega) \equiv e^{-j\omega t_0} \underbrace{|\mathbf{X}(j\omega)|}_{m\acute{o}dulo} \cdot \underbrace{e^{j\theta(\omega)}}_{fase}$$



Deslocamento em freqüência

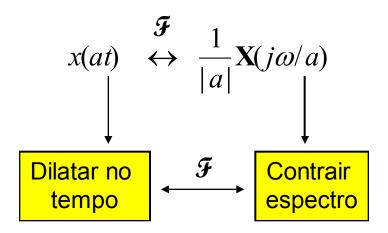
Distorção de fase...

De forma similar:

$$e^{+j\omega t_0}x(t) \quad \leftrightarrow \quad \mathbf{X}[j(\omega-\omega_0)]$$

Propriedades da $\boldsymbol{\mathcal{F}}\left\{x(t)\right\}$

Escalonamento



e vice-versa

Teoremas da convolução e multiplicação

$$se \begin{cases} x_1(t) & \stackrel{\mathfrak{F}}{\leftrightarrow} & \mathbf{X}_1(j\omega) \\ x_2(t) & \stackrel{\mathfrak{F}}{\leftrightarrow} & \mathbf{X}_2(j\omega) \end{cases}$$

então

Convolução no tempo

$$x_1(t) * x_2(t) \overset{\mathfrak{F}}{\longleftrightarrow} \mathbf{X}_1(j\omega) \cdot \mathbf{X}_2(j\omega)$$

multiplicação no tempo

$$x_1(t) \cdot x_2(t) \stackrel{\mathfrak{F}}{\longleftrightarrow} \frac{1}{2\pi} \mathbf{X}_1(j\omega) * \mathbf{X}_2(j\omega)$$

4.4 e 4.5 Teoremas da convolução e multiplicação

$$\begin{bmatrix}
\mathbf{\mathcal{F}}[h(t) * x(t)] \\
= \int_{t=-\infty}^{\infty} \left[\int_{\tau=-\infty}^{\infty} h(\tau) \cdot x(t-\tau) \cdot d\tau \right] \cdot e^{-j\omega t} \cdot dt$$

(rearranjando)

$$= \int_{\tau=-\infty}^{\infty} h(\tau) \left[\int_{t=-\infty}^{\infty} x(t-\tau) \cdot e^{-j\omega t} \cdot dt \right] \cdot d\tau$$

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

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

$$= X(j\omega) \bullet H(j\omega)$$

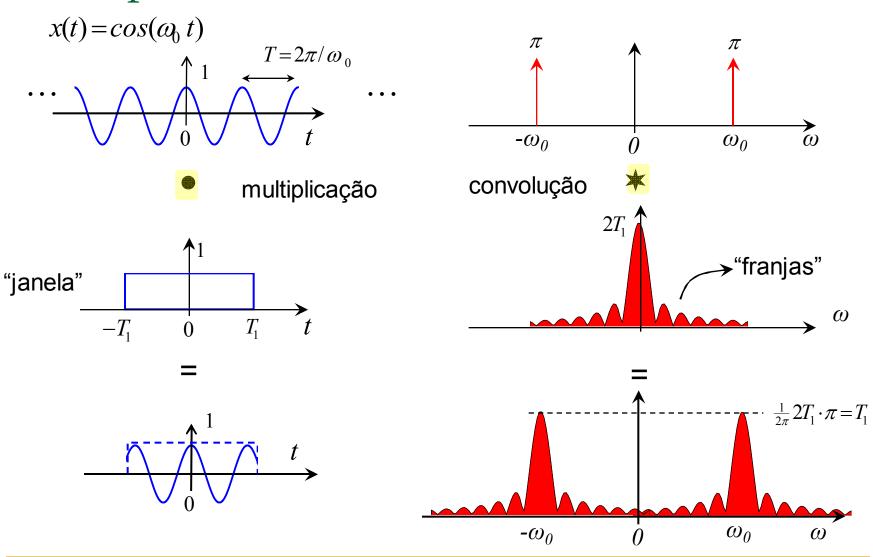
convolução no tempo

multiplicação de espectros

e vice-versa (dualidade)

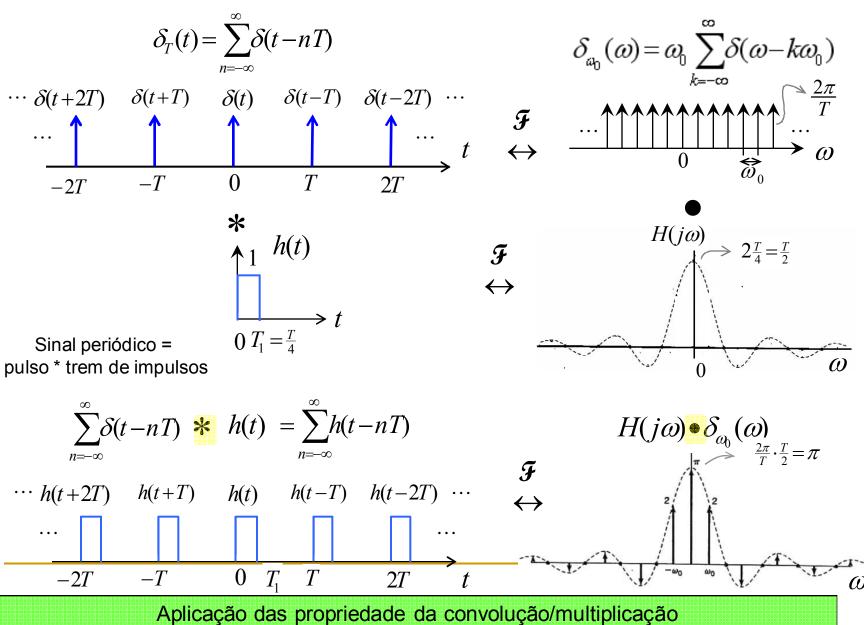
$$x(t) \cdot h(t) \stackrel{\mathfrak{F}}{\longleftrightarrow} \frac{1}{2\pi} X(j\omega) * H(j\omega)$$

Espectro de uma cosenóide truncada



Aplicação das propriedade da convolução/multiplicação

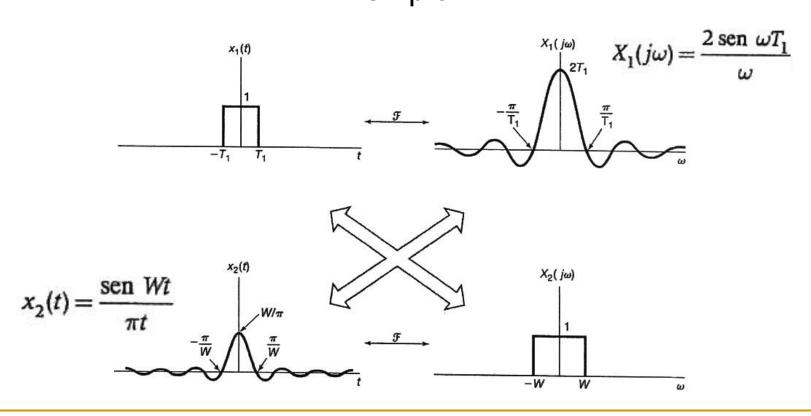
Espectro de sinais periódicos (nova interpretação)



Propriedades da $\boldsymbol{\mathcal{F}}\left\{x(t)\right\}$

Dualidade ("quase" simetria)

Transformadas diretas e inversas <u>similares</u>. Exemplo:



Dualidade – Aplicação (Ex. 4.13)

Se
$$g(t) = \frac{2}{1+t^2} \stackrel{\mathcal{F}}{\leftrightarrow} G(j\omega) = ?$$

Ex. 4.2:
$$x(t) = e^{-|t|} \stackrel{\mathfrak{F}}{\leftrightarrow} X(j\omega) = \frac{2}{1+\omega^2}$$

$$e^{-|t|} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{1+\omega^2}\right) e^{j\omega t} d\omega \rightarrow 2\pi e^{-|t|} = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{1+\omega^2}\right) e^{-j\omega t} d\omega$$

Transf. Inversa

$$2\pi e^{-|\omega|} = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{1+t^2}\right) e^{-j\omega t} dt$$

Permutando $t \in \omega$:

$$G(j\omega) = 2\pi \cdot e^{-|\omega|}$$

propriedade	f(t)	$F(\omega)$
1. Escalonamento	f(at)	$\frac{1}{ a } F\left(\frac{\omega}{a}\right)$
Deslocamento em tempo	$f(t - t_0)$	$F(\omega)e^{-j\omega t_0}$
3. Deslocamento em freqüência	$f(t)e^{j\omega_0t}$	$F(\omega)e^{-j\omega t_0}$ $F(\omega - \omega_0)$
Diferenciação em tempo	$\frac{d^n f}{dt^n}$	$(j\omega)^n F(\omega)$
 Diferenciação em frequência 	$(-jt)^n f(t)$	$\frac{d^n F}{d\omega^n} \qquad \boxed{F(0) = 0}$
6. Integração em tempo	$\int_{-\infty}^{t} f(\tau) \ d\tau$	$\frac{1}{(j\omega)} F(\omega)$
7. Convolução em tempo	$f_1(t) * f_2(t)$	$F_1(\omega)F_2(\omega)$
8. Convolução em freqüência	$f_1(t)f_2(t)$	$\frac{1}{2\pi}\left[F_1(\omega)*F_2(\omega)\right]$

Principais propriedades da Transformada de Fourier de tempo contínuo

Simetria conjugada para sinais reais	x(t) real	$\begin{cases} X(j\omega) = X^*(-j\omega) \\ \Re \{X(j\omega)\} = \Re \{X(-j\omega)\} \\ \Im \{X(j\omega)\} = -\Im \{X(-j\omega)\} \\ X(j\omega) = X(-j\omega) \\ \blacktriangleleft X(j\omega) = -\blacktriangleleft X(-j\omega) \end{cases}$
Simetria para sinais reais e pares	x(t) real e par	X(jω) real e par
Simetria para sinais reais e ímpares	x(t) real e impar	X(jω) puramente imaginário e ímpar

Sinal	Transformada de Fourier	Coeficientes da série de Fourier (se periódica)
$\sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k e^{jk\omega_0 t}$	$2\pi \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k \delta(\omega - k\omega_0)$	a_k
e ^{jω_et}	$2\pi\delta \left(\omega - \omega_0\right)$	$a_1 = 1$ $a_k = 0$, caso contrário
$\cos \omega_0 t$	$\pi[\delta(\omega-\omega_0)+\delta(\omega-\omega_0)]$	$a_1 = a_{-1} = \frac{1}{2}$ $a_k = 0, \text{ caso contrário}$
sen $\omega_0 t$	$\frac{\pi}{j} \left[\delta(\omega - \omega_0) - \delta(\omega + \omega_0) \right]$	$a_1 = a_{-1} = \frac{1}{2j}$ $a_k = 0$, caso contrário
x(t) = 1	$2\pi\delta(\omega)$	$a_0=1, a_k=0, k\neq 0$ (esta é a representação em série de Fourier para qualquer escolha de $T>0$)
Onda quadrada periódica $x(t) = \begin{cases} 1, & t < T_1 \\ 0, & T_1 < t \le \frac{T}{2} \end{cases}$ e $x(t+T) = x(t)$	$\sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{2 \operatorname{sen} k \omega_0 T_1}{k} \delta(\omega - k \omega_0)$	$\frac{\omega_0 T_1}{\pi} \operatorname{sinc}\left(\frac{k\omega_0 T_1}{\pi}\right) = \frac{\operatorname{sen} k\omega_0 T_1}{k\pi}$

Sinal	Transformada de Fourier	Coeficientes da série de Fourier (se periódica)
$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} \delta(t-nT)$	$\frac{2\pi}{T} \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \delta \left(\omega - \frac{2\pi k}{T} \right)$	$a_k = \frac{1}{T}$ para todo k
$x(t) = \begin{cases} 1, & t < T_1 \\ 0, & t > T_1 \end{cases}$	$\frac{2 \text{ sen } \omega T_1}{\omega}$	
$\frac{\text{sen } Wt}{\pi t}$	$X(j\omega) = \begin{cases} 1, & \omega < W \\ 0, & \omega > W \end{cases}$	_
δ(t)	1	-
u(t)	$\frac{1}{j\omega} + \pi \delta(\omega)$	_
$\delta(t-t_0)$	$e^{-j\omega t_0}$	_
$e^{-at}u(t)$, $\Re e\{a\}>0$	$\frac{1}{a+j\omega}$	-
$te^{-at}u(t)$, $\Re e\{a\} > 0$	$\frac{1}{(a+j\omega)^2}$	_
$\frac{t^{n-1}}{(n-1)!}e^{-at}u(t),$ $\Re \mathscr{E}\{a\} > 0$	$\frac{1}{(a+j\omega)^n}$	_

4.7 – Sistemas caracterizados por equações diferenciais lineares

$$x(t)$$
 \longrightarrow $h(t)$ \to $y(t)=x(t)*h(t)$ $X(j\omega)$ $H(j\omega)$ $Y(j\omega)$

$$\mathcal{F}$$

$$y(t) = h(t) * x(t) \longleftrightarrow Y(j\omega) = H(j\omega)X(j\omega).$$

Comportamento temporal

Resposta em frequência

$$\sum_{k=0}^{N} a_k \frac{d^k y(t)}{dt^k} = \sum_{k=0}^{M} b_k \frac{d^k x(t)}{dt^k}$$

$$H(j\omega) = \frac{Y(j\omega)}{X(j\omega)}$$

Relações?

Ex. 4.24 – Resposta em freqüência

$$\frac{dy(t)}{dt} + ay(t) = x(t).$$

$x(t) \longrightarrow h(t) \longrightarrow y(t)$

Por autofunção

$$\begin{cases} x(t) = e^{j\omega t} \\ y(t) = H(j\omega) \cdot e^{j\omega t} \end{cases}$$

$$j\omega \cdot H(j\omega) \cdot e^{j\omega t} + a \cdot H(j\omega) \cdot e^{j\omega t}$$
$$= e^{j\omega t}$$

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

Por Transformada de Fourier

$$\frac{dy(t)}{dt} + ay(t) = x(t)$$

propriedade da derivada

$$j\omega \cdot Y(j\omega) + a \cdot Y(j\omega) = X(j\omega)$$

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

$$\updownarrow \mathfrak{F}$$

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

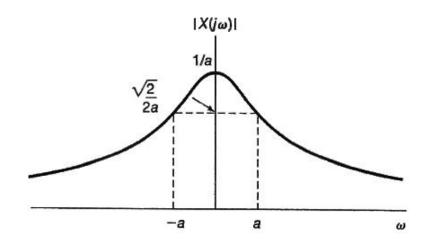
(resultado anterior)

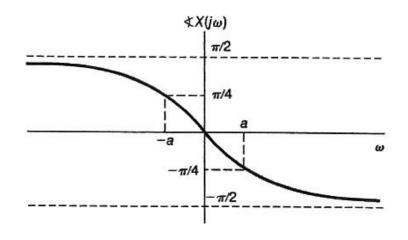
Sistema de primeira ordem

$$\frac{dy(t)}{dt} + ay(t) = x(t),$$

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

$$X(j\omega) = \int_0^\infty e^{-at} e^{-j\omega t} dt = -\frac{1}{a+j\omega} e^{-(a+j\omega)t} \Big|_0^\infty \to X(j\omega) = \frac{1}{a+j\omega}, \quad a > 0.$$





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

$$\blacktriangleleft X(j\omega) = -\mathsf{tg}^{-1}\left(\frac{\omega}{a}\right)$$
 fase

Resposta impulsiva e em frequência

Sistema de 1^a. Ordem

$$i(t) = C \frac{dy(t)}{dt}$$

$$x(t) = RC \frac{dy(t)}{dt} + y(t)$$

$$x(t) \quad i(t) \quad c = \begin{cases} x(t) & x(t) \\ y(t) & y(t) \end{cases}$$

$$1 \cdot \frac{dy(t)}{dt} + \frac{1}{RC}y(t) = \frac{1}{RC}x(t) \stackrel{FT}{\Rightarrow} 1 \cdot j\omega Y(j\omega) + \frac{1}{RC}Y(j\omega) = \frac{1}{RC}X(j\omega)$$

$$y(t) = h(t) * x(t) \stackrel{FT}{\Rightarrow} Y(j\omega) = H(j\omega)X(j\omega) \Rightarrow H(j\omega) = \frac{Y(j\omega)}{X(j\omega)}$$

$$\Rightarrow H(j\omega) = \frac{Y(j\omega)}{X(j\omega)} = \frac{1/RC}{j\omega + 1/RC} \stackrel{FT^{-1}}{\Rightarrow} h(t) = \frac{1}{RC} e^{-t/RC} u(t)$$

Generalizando...

$$\sum_{k=0}^{N} a_k \frac{d^k y(t)}{dt^k} = \sum_{k=0}^{M} b_k \frac{d^k x(t)}{dt^k} \qquad x(t) \longrightarrow h(t)$$

$$x(t) \longrightarrow h(t) \longrightarrow y(t)$$

$$\mathfrak{F}\left\{\sum_{k=0}^{N} a_k \frac{d^k y(t)}{dt^k}\right\} = \mathfrak{F}\left\{\sum_{k=0}^{M} b_k \frac{d^k x(t)}{dt^k}\right\}$$
 (Transformada de Fourier)

$$\rightarrow \sum_{k=0}^{N} a_k \mathfrak{F} \left\{ \frac{d^k y(t)}{dt^k} \right\} = \sum_{k=0}^{M} b_k \mathfrak{F} \left\{ \frac{d^k x(t)}{dt^k} \right\}$$
 (linearidade)

$$\Rightarrow \sum_{k=0}^{N} a_k (j\omega)^k Y(j\omega) = \sum_{k=0}^{N} b_k (j\omega)^k X(j\omega) \quad \text{(propriedade da diferenciação)}$$

Função racional (razão de polinômios) $\rightarrow Y(j\omega) \left[\sum_{k=0}^{N} a_k (j\omega)^k \right] = X(j\omega) \left[\sum_{k=0}^{M} b_k (j\omega)^k \right] \rightarrow H(j\omega) = \frac{Y(j\omega)}{X(j\omega)} = \frac{\sum_{k=0}^{M} b_k (j\omega)^k}{\sum_{k=0}^{N} a_k (j\omega)^k} \right]$

Resposta em frequência

Independem de k



Determine a saída y(t) de um sistema LIT, cuja resposta ao impulso é

$$h(t) = 2e^{-2t}u(t)$$

quando uma entrada

$$x(t) = 3e^{-t}u(t)$$

foi aplicada.



▶ Pela propriedade da Convolução, temos:

$$Y(j\omega) = H(j\omega)X(j\omega)$$

▶ Calculando a FT dos sinais h(t) e x(t):

$$h(t) = 2e^{-2t}u(t) \iff \frac{2}{j\omega + 2}$$
$$x(t) = 3e^{-t}u(t) \iff \frac{3}{j\omega + 1}$$

Portanto:

$$Y(j\omega) = \frac{6}{(j\omega+2)(j\omega+1)} = \frac{A}{j\omega+2} + \frac{B}{j\omega+1}$$



ightharpoonup Calculando $A \in B$

$$(A+B)(j\omega)+(2B+A)=6 \to \begin{cases} A+B=0 & \to & A=-B \\ 2B+A=6 & \to & 2B-B=6 \\ & \to & B=6 \text{ e } A=-6 \end{cases}$$

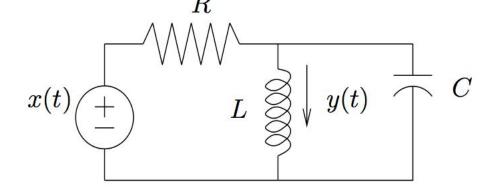
Finalmente

$$Y(j\omega) = 6\left(\frac{-1}{j\omega + 2} + \frac{1}{j\omega + 1}\right)$$

$$Y(j\omega) \stackrel{FT}{\longleftrightarrow} y(t) = -6e^{-2t}u(t) + 6e^{-t}u(t)$$



Seja x(t) a entrada e y(t) a saída,



- a) a equação diferencial que descreve o circuito;
- b) a resposta em frequência do circuito;
- c) a resposta ao impulso h(t).

$$v_{\ell} = L \frac{di}{dt}, \quad i_c = C \frac{dv}{dt}$$



▶ Considerando i a corrente no resistor (soma da corrente no indutor, y, mais a corrente no capacitor, i_C), e as tensões v_L e v_C , temos:

$$egin{array}{lll} v_L = v_C &=& L\dot{y} \\ i_C = C\dot{v}_C &=& CL\ddot{y} \\ i = y + i_C &=& y + CL\ddot{y} \end{array}$$

► Finalmente:

$$egin{array}{lll} x & = & Ri + v_L \ x & = & Ry + RCL\ddot{y} + L\dot{y} \end{array}$$

Ou seja

$$\ddot{y} + \frac{1}{RC}\dot{y} + \frac{1}{CL}y = \frac{1}{RCL}x$$



Usando a propriedade de diferenciação, podemos escrever a equação diferencial no domínio da frequência:

$$\ddot{y} + \frac{1}{RC}\dot{y} + \frac{1}{CL}y = \frac{1}{RCL}x$$

$$\downarrow FT \downarrow$$

$$\left((j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}\right)Y(j\omega) = \frac{1}{RCL}X(j\omega)$$

A última equação é algébrica, logo, podemos escrever:

$$rac{Y(j\omega)}{X(j\omega)} = rac{rac{1}{RCL}}{(j\omega)^2 + rac{1}{RC}j\omega + rac{1}{CL}}$$

▶ Pela propriedade de Convolução, sabemos que:

$$Y(j\omega) = H(j\omega)X(j\omega) o H(j\omega) = rac{Y(j\omega)}{X(j\omega)}$$

pois o sistema é LIT.



EXERCÍCIO: Propriedades

No caso do circuito em questão, a expressão para a resposta em frequência é:

$$H(j\omega) = \frac{\frac{1}{RCL}}{(j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}}$$

 $ightharpoonup H(j\omega)$ pode ser expandido em frações parciais:

$$\begin{split} H(j\omega) &= \frac{\frac{1}{RCL}}{(j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}} \\ &= \frac{A}{j\omega + \frac{1}{2RC} + \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} + \frac{B}{j\omega + \frac{1}{2RC} - \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} \\ \text{onde } A &= -\frac{1}{RCL\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}}} \text{ e } B = \frac{1}{RCL\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} \end{split}$$



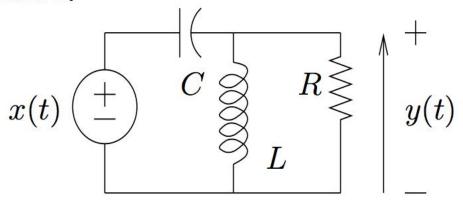
Fica claro da última expressão que h(t) é uma soma de duas exponenciais:

$$h(t) = -\frac{1}{RCL\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} e^{-\left(\frac{1}{2RC} + \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}\right)t} + \frac{1}{RCL\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} e^{-\left(\frac{1}{2RC} - \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}\right)t}$$

▶ Deve ser verificado se o sinal encontrado h(t) é absolutamente integrável.



Considerando x(t) como entrada e y(t) como saída,



- a) a equação diferencial que descreve o circuito;
- b) a resposta em frequência do circuito;
- c) a resposta ao impulso h(t).



▶ Considerando i_C a corrente no capacitor (soma da corrente no indutor, i_L , mais a corrente no resistor, i_R), e as tensões v_L , v_R e v_C , temos:

$$egin{array}{lll} v_L = v_R &=& y \ i_T &=& rac{y}{R} \ i_L = rac{1}{L} \int v_L dt &=& rac{1}{L} \int y dt \ i_C = i_L + i_R &=& rac{1}{L} \int y dt + rac{y}{R} \end{array}$$

Finalmente:

$$x = v_C + y = \frac{1}{C} \int \left(\frac{1}{L} \int y dt + \frac{y}{R}\right) dt + y$$
 $x = \frac{1}{CL} \int \int y dt + \frac{1}{CR} \int y dt + y$



Diferenciando duas vezes:

$$\ddot{y} + \frac{1}{RC}\dot{y} + \frac{1}{CL}y = \ddot{x}$$

Usando a propriedade de diferenciação, podemos escrever a equação diferencial no domínio da frequência:

$$\ddot{y} + \frac{1}{RC}\dot{y} + \frac{1}{CL}y = \ddot{x}$$

$$\downarrow FT \downarrow$$

$$\left((j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}\right)Y(j\omega) = (j\omega)^2X(j\omega)$$

A última equação é algébrica, logo, podemos escrever:

$$rac{Y(j\omega)}{X(j\omega)} = rac{(j\omega)^2}{(j\omega)^2 + rac{1}{RC}j\omega + rac{1}{CL}}$$



Pela propriedade de Convolução, sabemos que:

$$Y(j\omega) = H(j\omega)X(j\omega) o H(j\omega) = rac{Y(j\omega)}{X(j\omega)}$$

pois o sistema é LIT.

No caso do circuito em questão, a expressão para a resposta em frequência é:

$$H(j\omega) = \frac{(j\omega)^2}{(j\omega)^2 + \frac{1}{BC}j\omega + \frac{1}{CL}}$$

 \blacktriangleright $H(j\omega)$ não pode ser expandido em frações parciais. É preciso "tratar" a expressão:

$$H(j\omega) = \frac{(j\omega)^2}{(j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}} = 1 - \frac{\frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}}{(j\omega)^2 + \frac{1}{RC}j\omega + \frac{1}{CL}}$$



▶ A parte de $H(j\omega)$ que corresponde à uma fração própria pode ser expandida em frações parciais:

$$H(j\omega) = 1 - \frac{A}{j\omega + \frac{1}{2RC} + \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} + \frac{B}{j\omega + \frac{1}{2RC} - \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}}$$

onde

$$\begin{cases} A = \frac{1}{RC} - \frac{\frac{1}{CL} + \frac{1}{2(RC)^2} - \frac{1}{2RC}}{\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} \\ B = \frac{\frac{1}{CL} - \frac{1}{2(RC)^2} + \frac{1}{2RC}}{\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}} \end{cases}$$



EXECÍCIO: Propriedades

ightharpoonup Fica claro da última expressão que h(t) é uma soma de duas exponenciais mais um impulso:

$$h(t) = \delta(t) + \left(\frac{1}{RC} - \frac{\frac{1}{CL} + \frac{1}{2(RC)^2} - \frac{1}{2RC}}{\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}}\right) e^{-\left(\frac{1}{2RC} + \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}\right)t}$$

$$+ \left(\frac{\frac{1}{CL} - \frac{1}{2(RC)^2} + \frac{1}{2RC}}{\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}}\right) e^{-\left(\frac{1}{2RC} - \frac{1}{2}\sqrt{\frac{1}{(RC)^2} - \frac{4}{CL}}\right)t}$$

▶ Deve ser verificado se o sinal encontrado h(t) é absolutamente integrável.

Exercícios sugeridos

4.1, 4.2, 4.3, 4.4, 4.5, 4.6, 4.8, 4.9(a), 4.10, 4.12, 4.13,
 4.17, 4.18, 4.19, <u>4.21 (a-h)</u>

4.21b: $x(t) = e^{-3|t|} \cdot sen(2t) \cdot u(t)$

4.22(a-e), 4.23, <u>4.33(a)</u>, <u>4.34(a)</u>