SISTEMAS LINEARES INVARIANTES NO TEMPO E CAUSAIS

REPRESENTAÇÃO GRÁFICA

Seja a relação entrada-saída para um sistema linear e invariante no tempo, representada graficamente na figura abaixo.



Relação entrada-saída em um sistema (Shin & Hammond, 2008)

O sinal (função) **x(t)** representa a **entrada** do sistema, ao passo que o sinal (função) **y(t)** representa a **saída**.

Como podem ser definidos, nessa perspectiva, linearidade e invariância no tempo?

LINEARIDADE

Se $y_1(t)$ e $y_2(t)$ forem, respectivamente, as respostas do sistema em questão para as entradas $x_1(t)$ e $x_2(t)$, o sistema é dito **linear** se ele satisfaz a **propriedade de superposição** ilustrada abaixo.

$$a_1x_1(t) + a_2x_2(t)$$
 Sistema linear $\rightarrow a_1y_1(t) + a_2y_2(t)$

Propriedade de superposição em um sistema linear (Shin & Hammond, 2008)

Na representação acima, a₁ e a₂ são constantes arbitrárias.

Assim, para uma combinação linear arbitrária entre $x_1(t)$ e $x_2(t)$, o sistema responde com a combinação linear correspondente entre $y_1(t)$ e $y_2(t)$.

INVARIÂNCIA NO TEMPO

Adicionalmente, o sistema é dito **invariante no tempo** se, para qualquer entrada deslocada no tempo $x(t-t_0)$, a resposta correspondente é igualmente deslocada, ou seja, tem-se $y(t-t_0)$, como ilustrado abaixo.

$$x(t-t_0) \longrightarrow \begin{bmatrix} \text{Sistema invariante} \\ \text{no tempo} \end{bmatrix} \longrightarrow y(t-t_0)$$

Propriedade de invariância no tempo de um sistema (Shin & Hammond, 2008)

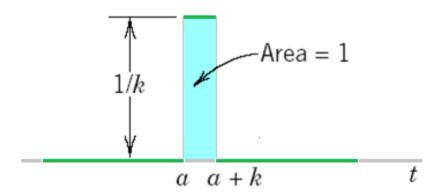
As propriedades de **linearidade** e **invariância no tempo** permitem que um certo sistema de interesse, denominado **sistema LTI** (*linear time-invariant*), seja caracterizado dinamicamente, como exposto na sequência.

Antes, porém, requer-se uma abordagem preliminar da "função" delta de Dirac.

FUNÇÃO DELTA DE DIRAC – ABORDAGEM PRELIMINAR

Seja a função $f_k(t-a)$, para k>0, definida de forma tal que

$$f_k(t-a) = \begin{cases} 1/k & \text{se } a \le t \le a+k \\ 0 & \text{em outros instantes} \end{cases}$$



Essa função é ilustrada na figura ao lado.

A integral dessa função de 0 a ∞ (área do retângulo sombreado) é 1, pois

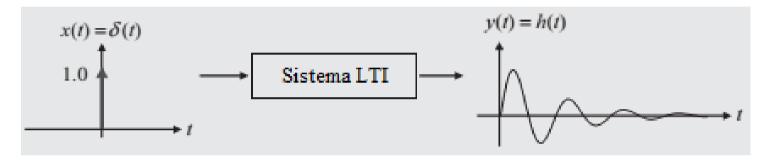
$$\int_0^\infty f_k(t-a)dt = \int_a^{a+k} \frac{1}{k} dt = \frac{t}{k} \Big|_a^{a+k} = \frac{(a+k)-a}{k} = 1.$$

A função delta de Dirac $\delta(t-a)$ pode ser entendida da seguinte forma:

$$\delta(t-a) = \lim_{k \to 0} f_k(t-a) .$$

FUNÇÃO RESPOSTA AO IMPULSO E CAUSALIDADE

Considere-se que a resposta do sistema LTI de interesse à função delta de Dirac (função impulso unitário), $\delta(t)$, seja denotada por h(t), como na figura abaixo.



Resposta ao impulso de um sistema (Shin & Hammond, 2008)

A função h(t) é conhecida como **função resposta ao impulso** do sistema.

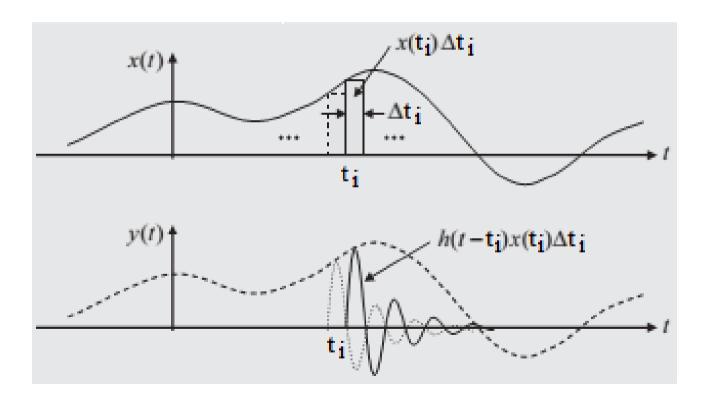
Na figura acima, nota-se que o sistema só responde após a ocorrência da entrada, ou seja, h(t) = 0 para t < 0. Um **sistema** que se comporta assim é dito **causal**.

Para um sistema causal, a saída $y(t_1)$ num dado instante t_1 só depende dos valores passados e presente da entrada x(t). Ou seja, de x(t) para $t \le t_1$.

RESPOSTA DE UM SISTEMA LTI CAUSAL

Para um sistema LTI causal, a resposta a uma entrada $\delta(t-t_0)$ será $h(t-t_0)$.

Seja agora um sinal arbitrário de entrada x(t), representado por uma sequência de impulsos elementares, como mostrado abaixo.



Resposta ao impulso de um sistema (Shin & Hammond, 2008)

RESPOSTA DE UM SISTEMA LTI CAUSAL (cont.)

Dessa forma, o impulso elementar num tempo arbitrário t_i pode ser dado por

$$x(t_i)\Delta t_i\delta(t-t_i)$$
 (1)

ao passo que a resposta correspondente a tal impulso é

$$x(t_i)\Delta t_i h(t-t_i)$$
 (2)

Assim sendo, a resposta total $y(t_i)$ num tempo $t_i \ge t_i$ será tal que

$$y(t_j) = \sum_{i=1}^{j} x(t_i)h(t-t_i)\Delta t_i$$
 (3)

Se $\Delta t_i \rightarrow d\tau$, $t_i \rightarrow \tau$. Então, para $t_i = t$, tem-se que

$$y(t) = \int_{-\infty}^{t} x(\tau)h(t-\tau)d\tau \quad (4)$$

RESPOSTA DE UM SISTEMA LTI CAUSAL (cont.)

Se a entrada x(t) = 0 para t < 0, a resposta y(t) será, da Eq. (4), dada por

$$y(t) = \int_{0}^{t} x(\tau)h(t-\tau)d\tau \quad (5)$$

Fazendo a substituição de variável $\sigma = t - \tau$, decorre que $d\sigma = -d\tau$. Então,

$$y(t) = \int_{0}^{t} x(\tau)h(t-\tau)d\tau = -\int_{t}^{0} x(t-\sigma)h(\sigma)d\sigma = \int_{0}^{t} h(\sigma)x(t-\sigma)d\sigma \quad (6)$$

de modo que, no domínio do tempo, de forma comutativa,

$$y(t) = x(t) * h(t) = h(t) * x(t)$$
 (7) \rightarrow (* : convolução)

→ A resposta y(t) a uma entrada x(t) para um sistema LTI causal é igual à
convolução da entrada com a função resposta ao impulso h(t) do sistema.

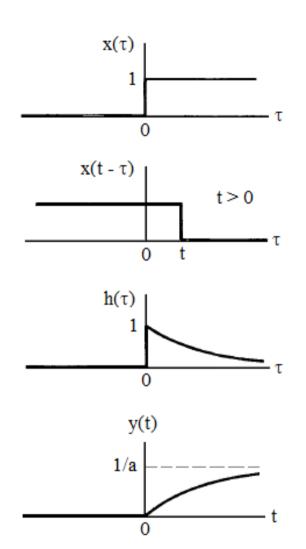
EXEMPLO DE RESPOSTA POR CONVOLUÇÃO

Seja, por exemplo, a resposta de um sistema LTI causal em que x(t) = u(t) (função degrau unitário) e $h(t) = e^{-at}u(t)$, com a > 0.

De (6), tem-se que

$$y(t) = \int_{0}^{t} h(\tau)x(t-\tau)d\tau = \int_{0}^{t} e^{-a\tau}(1)d\tau$$
$$= -\frac{1}{a}e^{-a\tau}\Big|_{0}^{t} = \frac{1}{a}\Big(1-e^{-at}\Big), \ t > 0$$

A representação gráfica dessa operação é ilustrada na figura ao lado.



Operação de convolução (Jackson, 1991)

CONVOLUÇÃO – DEFINIÇÃO GERAL

A convolução entre duas funções f(t) e g(t) pode ser definida, de forma geral, por

$$(f * g)(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau)g(t-\tau)d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} g(\tau)f(t-\tau)d\tau = (g * f)(t) \quad (8)$$

Nas integrações acima, uma das funções permanece como está enquanto a outra é deslocada e invertida (nessa ordem).

A convolução, além de **comutativa**, também é **associativa**, de modo que, para três funções f(t), g(t) e v(t), tem-se que

$$[(f*g)*v](t) = [f*(g*v)](t)$$

Sendo f(t) = x(t) e g(t) = h(t), chega-se da Eq. (8) às Eqs. (5) e (6) pela aplicação das restrições impostas antes para x(t) e h(t) ($\rightarrow x(t) = 0$ e h(t) = 0, para t < 0).

FUNÇÃO RESPOSTA EM FREQUÊNCIA (FRF)

No domínio da frequência, tem-se que a Eq. (7), y(t) = h(t) * x(t), torna-se

$$\overline{Y}(\omega) = \overline{H}(\omega)\overline{X}(\omega)$$
 (9)

onde

$$\overline{Y}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t)e^{-i\omega t}dt$$
 é a transformada de Fourier de y(t);

$$\overline{H}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} h(t)e^{-i\omega t}dt \text{ \'e a transformada de Fourier de h(t);}$$

$$\overline{X}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-i\omega t}dt \text{ \'e a transformada de Fourier de } x(t).$$

A função $\overline{H}(\omega)$ é denominada função resposta em frequência, ou apenas FRF.

CONVOLUÇÃO E TRANSFORMADA DE FOURIER

Chega-se da Eq. (7) à Eq. (9) da seguinte forma:

$$\overline{Y}(\omega) = TF\{y(t)\} = TF\{h(t) * x(t)\}$$

Portanto,

$$\overline{Y}(\omega) = \int\limits_{-\infty}^{\infty} \left(\int\limits_{-\infty}^{\infty} h(\tau) x(t-\tau) d\tau \right) e^{-i\omega t} dt = \int\limits_{-\infty}^{\infty} \int\limits_{-\infty}^{\infty} h(\tau) x(t-\tau) \ e^{-i\omega t} d\tau \ dt \ .$$

Fazendo $\sigma = t - \tau$, tem-se que $d\sigma = dt$ e que

$$\overline{Y}(\omega) = \int\limits_{-\infty}^{\infty} \int\limits_{-\infty}^{\infty} h(\tau) x(\sigma) \ e^{-i\omega(\tau+\sigma)} d\tau \ d\sigma = \left(\int\limits_{-\infty}^{\infty} h(\tau) e^{-i\omega\tau} d\tau \right) \left(\int\limits_{-\infty}^{\infty} x(\sigma) e^{-i\omega\sigma} d\sigma \right).$$

Ou seja,

$$\overline{Y}(\omega) = \overline{H}(\omega)\overline{X}(\omega)$$
.

SISTEMA LTI SOB ENTRADA HARMÔNICA

Se o **sinal de entrada** em um sistema LTI for **harmônico**, de frequência ω, então o **sinal de saída** também será **harmônico**, de **mesma frequência**, após quaisquer transientes já terem cessado. A prova dessa afirmação segue.

Sejam $x(t) = sen(\omega t)$ o sinal de entrada e y(t) o sinal de saída.

Se $x(t) \rightarrow y(t)$, então, para um sistema LTI, $\dot{x}(t) \rightarrow \dot{y}(t)$, uma vez que

$$\frac{x(t+\Delta t)-x(t)}{\Delta t} \to \frac{y(t+\Delta t)-y(t)}{\Delta t}.$$

Assim, no limite, quando $\Delta t \to 0$, $\dot{x}(t) \to \dot{y}(t)$. Similarmente, $\ddot{x}(t) \to \ddot{y}(t)$.

Pode-se escrever também que $x_1(t) + \omega^2 x_2(t) \rightarrow y_1(t) + \omega^2 y_2(t)$. Fazendo, então,

$$x_1(t) = \ddot{x}(t)$$
 e $x_2(t) = x(t)$ decorre que $\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) \rightarrow \ddot{y}(t) + \omega^2 y(t)$.

SISTEMA LTI SOB ENTRADA HARMÔNICA (cont.)

Para
$$x(t) = sen(\omega t)$$
, $\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = 0$.

Como, em regime estacionário, uma entrada nula em um sistema LTI resulta em uma saída igualmente nula, tem-se, de

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) \rightarrow \ddot{y}(t) + \omega^2 y(t) \quad e \quad \ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = 0 \quad \text{que} \quad \ddot{y}(t) + \omega^2 y(t) = 0 .$$

A solução geral da equação para y(t), que é uma equação diferencial ordinária linear, com coeficientes constantes e homogênea, é dada por

$$y(t) = Asen(\omega t - \phi)$$
 Sistema LTI

o que prova (Hugh Goyder, via G. Tomlinson e K. Worden, 2001) a afirmação feita.

→ Um sinal harmônico não sofre distorção ao passar por um sistema LTI!

SISTEMA TI SOB ENTRADA PERIÓDICA

Se o **sinal de entrada** em um sistema TI for **periódico**, de período T, então o **sinal de saída** também será **periódico**, após o término de quaisquer transientes.

Para provar essa afirmação, considerem-se o sinal de entrada periódico x(t) e o sinal de saída y(t). Tem-se, então, que

$$x(t) = x(t + T)$$
 e $x(t) \rightarrow y(t)$.

Como o sistema é invariante no tempo,

$$x(t+T) \rightarrow y(t+T)$$
.

Assim sendo, e face às relações anteriores, decorre que (Espíndola, 1986)

$$x(t+T) = x(t) \rightarrow y(t+T) = y(t).$$

Embora se prove que y(t) é periódica, não se obtém seu período (contido em T!). Há casos em que os períodos de x(t) e y(t) são distintos (\rightarrow sistemas não lineares).

EXEMPLO – SISTEMA AMORTECIDO COM 1 GDL

Seja um sistema mecânico com um grau de liberdade e amortecimento viscoso sob excitação arbitrária, cuja equação de movimento é

$$m\ddot{x}(t) + c\dot{x}(t) + kx(t) = f(t)$$
 (10)

Essa equação pode ser manipulada, resultando em (verificar!)

$$\ddot{x}(t) + 2\zeta\omega_{n}\dot{x}(t) + \omega_{n}^{2}x(t) = \frac{1}{m}f(t)$$
 (11)

onde

$$\omega_{\rm n} = \sqrt{k/m}$$
 (12) e $\zeta = c/(2m\omega_{\rm n})$ (13).

Para $f(t) = \delta(t)$, a função resposta ao impulso desse sistema virá de

$$\ddot{\mathbf{h}}(t) + 2\zeta \omega_{\mathbf{n}} \, \dot{\mathbf{h}}(t) + \omega_{\mathbf{n}}^2 \, \mathbf{h}(t) = \frac{1}{\mathbf{m}} \delta(t) \quad (14)$$

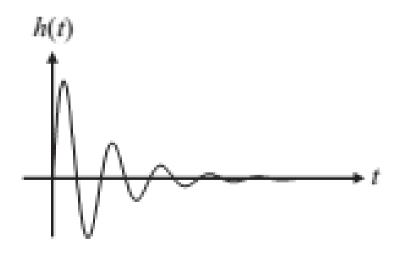
EXEMPLO – SISTEMA AMORTECIDO COM 1 GDL (cont.)

Para um sistema subamortecido, em que $0 < \zeta < 1$, tem-se que

$$h(t) = \frac{1}{m\nu} e^{-\zeta \omega_n t} \operatorname{sen}(\nu t)$$
 (15)

onde
$$v = \omega_n \sqrt{1 - \zeta^2}$$
 (16).

Essa função, que pode ser obtida via transformada de Laplace, é ilustrada abaixo.



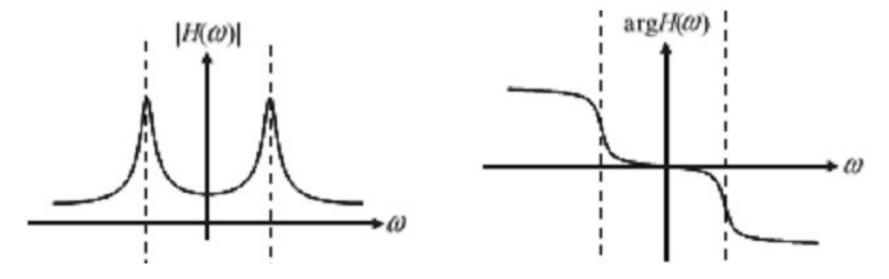
Função resposta ao impulso de sistema com 1 gdl (Shin & Hammond, 2008)

EXEMPLO – SISTEMA AMORTECIDO COM 1 GDL (cont.)

Aplicando a transformada de Fourier em ambos os lados da Eq. (14), obtém-se a função resposta em frequência correspondente, que é dada por

$$\overline{H}(\omega) = \frac{1}{m} \frac{1}{\left[(\omega_n^2 - \omega^2) + i2\zeta\omega_n\omega\right]}$$
 (17)

Os espectros de amplitude e fase dessa função são ilustrados na figura abaixo.



Função resposta em frequência de sistema com 1 gdl (Shin & Hammond, 2008)

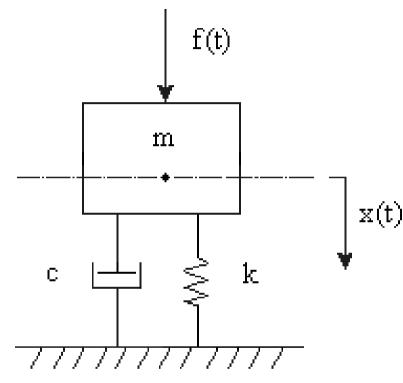
IDENTIFICAÇÃO DE SISTEMA COM 1 GDL

Em um experimento ideal, sob ruído desprezável, pode-se obter a FRF

$$\overline{H}(\omega) = \frac{\overline{X}(\omega)}{\overline{F}(\omega)}$$
 (18)

a partir dos sinais medidos x(t) e f(t).

A curva teórica dada pela Eq. (17) pode ser ajustada aos pontos experimentais correspondentes à FRF da Eq. (18).



Sistema mecânico com 1 gdl

Nesse ajuste, parâmetros do sistema, tais como ω_n e ζ , podem ser identificados.

 \rightarrow Os sinais x(t) e f(t) podem ser obtidos via acelerômetro e martelo de impacto.