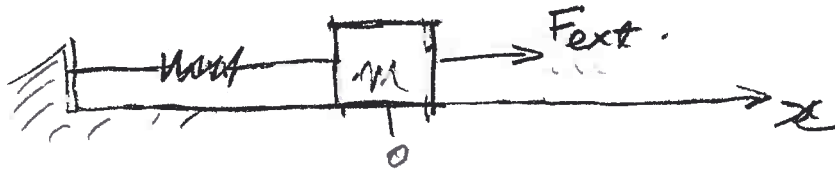


# Ressonância

1

Exemplo 1 "O sistema massa-mola sem atrito e com força externa".



$$F = -kx + F_{ext} = ma = m x''$$

$$m x'' + kx = F_{ext} \quad (1)$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Solução geral de  $m x'' + kx = 0$  :

$$\begin{array}{l} \text{constante} \\ \downarrow \\ x(t) = A \cos(\omega_0 t - \alpha) \\ A > 0 \quad \alpha \in \mathbb{R} \end{array}$$

Suponha que  $F_{ext}(t) = F \cos \omega t$ ,  $\omega \neq \omega_0$

O "método dos coeficientes a determinar" garante que existem únicos  $c_1$  e  $c_2$  tais que

$$x_p(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t$$

é solução particular de (1). Seja  $L$  o operador

$$Lx = m x'' + kx. \text{ Então}$$

$$L(\cos \omega t) = (-m\omega^2 + k) \cos \omega t$$

$$L(c_1 \cos \omega t) = (-m\omega^2 + k) c_1 \cos \omega t = F \cos \omega t$$

$$\Leftrightarrow c_1 = \frac{F}{k - m\omega^2} = \frac{F}{m(\omega_0^2 - \omega^2)} \quad (c_2 = 0)$$

Daí, a solução geral de (1) é'

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \alpha) + \frac{F}{(\omega_0^2 - \omega^2)} \frac{1}{m} \cos \omega t$$

$x(t)$  é a superposição de uma "cossenóide" de amplitude  $A$  com uma cossenóide de amplitude  $\frac{F}{m(\omega_0^2 - \omega^2)}$ . Note que a amplitude da segunda cossenóide tende a infinito quando a frequência <sup>(da força)</sup> externa  $\omega$  tende à frequência natural de oscilação do sistema  $\omega_0$ . Isto é o que se chama "ressonância".

—x—  
Se a força externa for  $F_{\text{ext}}(t) = F \cos \omega_0 t$ ,  $L(F_{\text{ext}}) = 0$ . O método dos coeficientes a determinar garante que existe uma única solução particular de forma

$$x_p(t) = c_1 t \cos \omega_0 t + c_2 t \sin \omega_0 t$$

$$\text{Calculamos: } L(x \sin \omega_0 t) = \quad (k = \omega_0^2 m)$$

$$= m (x \sin \omega_0 t)'' + m \omega_0^2 (x \sin \omega_0 t)$$

$$= m \cdot 2 \cdot \omega_0 \cos \omega_0 t - m \omega_0^2 x \sin \omega_0 t + m \omega_0^2 x \sin \omega_0 t$$

$$= 2 m \omega_0 \cos \omega_0 t$$

$$\text{Logo } L(c_2 t \sin \omega_0 t) = 2 c_2 m \omega_0 \cos \omega_0 t = F \cos \omega_0 t$$

$$\Rightarrow c_2 = \frac{F}{2 m \omega_0} \quad (c_1 = 0)$$

Solução geral de (1):

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \alpha) + \frac{F}{2m\omega_0} t \sin(\omega_0 t)$$

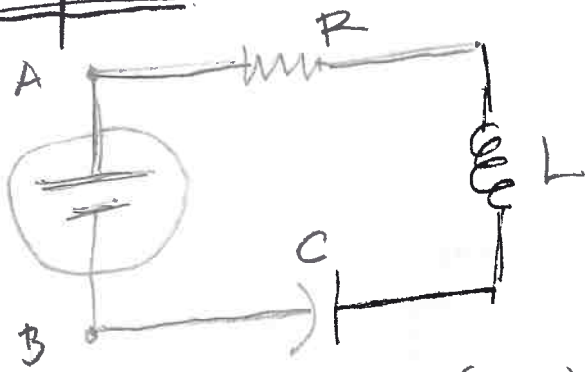
$$A > 0, \alpha \in \mathbb{R}$$

Note que, para  $t_k = \left(\frac{1}{2} + 2k\right) \frac{\pi}{\omega_0}$ ,  $k \in \mathbb{Z}$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} x(t_k) = +\infty$$

Ou seja, quando a frequência externa é igual à frequência natural do sistema, a solução torna-se ilimitada.

### Exemplo 2 "O circuito RLC"



$R, L, C$  constantes positivas

A diferença de potencial entre A e B é determinada pela fonte de tensão  $\mathcal{E}$  e será denotada por  $V_{ext}$ . A diferença de potencial entre os extremos do resistor é  $Ri$ . A diferença de potencial nos extremos de indutância é  $L \frac{di}{dt}$ . A d-d-e-p no capacitor é  $\frac{q}{C}$ , sendo  $q$  a armazenada no capacitor, e  $i = \frac{dq}{dt}$ . Daí:

$$Lq'' + Rq' + \frac{1}{C}q = V_{\text{ext}} \quad (2)$$

(4)

Suponha que  $V_{\text{ext}}(t) = V \sin \omega t$ .

O método dos coeficientes a determinar garante que há apenas uma solução particular de forma

$$q_p(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t$$

Substituindo na equação (2), determinamos  $c_1$  e  $c_2$ . Definido  $\delta = \omega L - \frac{1}{\omega C}$ ,  $Z^2 = R^2 + \delta^2$ ,

e  $\alpha$  por  $\sin \alpha = \frac{\delta}{Z}$  e  $\cos \alpha = \frac{R}{Z}$ , vem:

$$q_p(t) = -\frac{V}{\omega Z} \cos(\omega t - \alpha)$$

Qualquer solução de  $Lq'' + Rq' + \frac{1}{C}q = 0$  tende a zero exponencialmente quando  $t \rightarrow \infty$  (pois  $L, R, C > 0$ ). Logo, para  $t$  suficientemente grande, qualquer solução de (2) fica arbitrariamente próxima de  $q_p(t)$ , chamada de "solução estacionária" de (2).

A corrente  $i = \frac{dq}{dt}$  que passa pelo circuito, (5)  
 no "regime estacionário" é portanto dada  
 por  $i_s(t) = \frac{V}{Z} \sin(\omega t - \alpha)$

A diferença de potencial ("estacionária")  
 nos extremos do resistor é  $V_R(t) = R i_s(t) = V \frac{R}{Z} \sin(\omega t - \alpha)$

$$\frac{R}{Z} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \delta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{1}{R^2} \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^2}}$$

Um seja, a razão  $\frac{\text{amplitude de } V_{ext}}{\text{amplitude de } V_R} = f(\omega)$ .

$$f(\omega) = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{1}{R^2} \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^2}} \quad \text{assume máximo}$$

em  $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ . Esta é a "frequência de ressonância".

Esta ressonância é "benigna" pois o circuito funciona  
 como um "filtro de frequência" (que é usado  
 em rádio AM). Dependendo de escolha de R, L, C, f  
 pode ter um gráfico assim:



De modo que se  $v_{ext}$  for uma superposição de senóides de diferentes frequências, apenas a senóide de frequência  $\omega_0$  é "filtrada".

~~A parte que varia nos extremos do resistor~~

No rádio AM,  $v_{ext}$  é uma combinação linear de senóides emitidas pelas estações de rádio que podem ser captadas no local. O "botão de frequência" faz variar  $\omega_0$ . A diferença de potencial entre os extremos do resistor é enviada a um amplificador e transformada em som.

Esta é uma versão simplificada da história toda. Mas ilustra o papel do circuito R-L-C como "filtro de frequência".