



On White II, Wassily Kandinsky 1923

# Mecânica e Campo Eletromagnético

## Aula 7

### Cap.2- Movimento oscilatório (cont.)

- Movimento amortecido
- Movimento forçado
- Exemplos

Isabel Malaquias  
[imalaquias@ua.pt](mailto:imalaquias@ua.pt)  
 Gab. 13.3.16

MCE\_IM\_2025-2026

1

## Energia no Movimento Harmônico Simples (MHS)

Num M.H.S. a Energia Mecânica é constante:  $E = \frac{1}{2} kA^2$

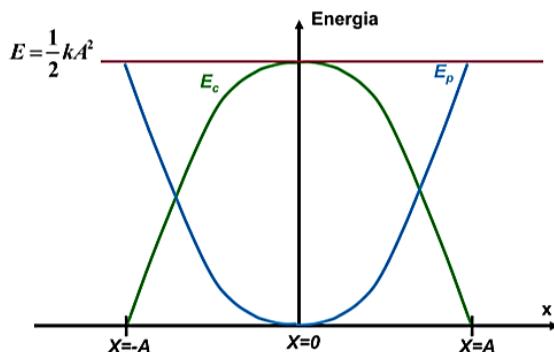
Energia potencial elástica:  $E_{pe}(0)=0$  (posição de equilíbrio)  $E_{pe} = \frac{1}{2} kx^2$

Energia cinética:  $E_c = E - E_{pe} = \frac{1}{2} k(A^2 - x^2)$

MCE\_IM\_2025-2026

13

### Energia no MHS em função de x

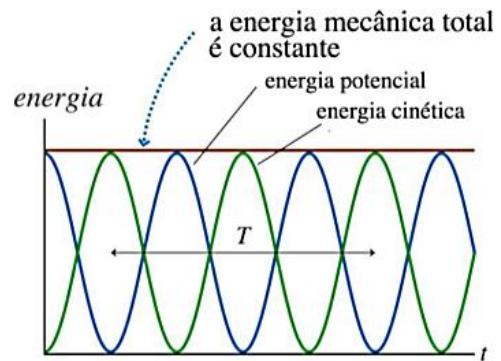


$$E = \frac{1}{2}mv_x^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}kA^2 = \frac{1}{2}mv_{\max}^2 = \text{constante}$$

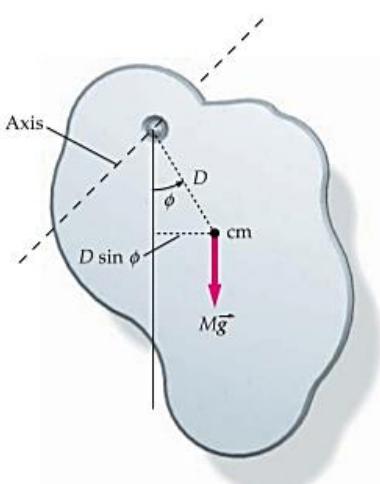
MCE\_IM\_2025-2026

14 14

### Energia no MHS em função de t



### Pêndulo físico ou Pêndulo composto



$$\tau = -MgD \operatorname{sen} \phi \approx -MgD\phi$$

$$\tau = I \alpha = -MgD\phi \quad \text{com } \alpha = \frac{d^2\phi}{dt^2}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{MgD}}$$

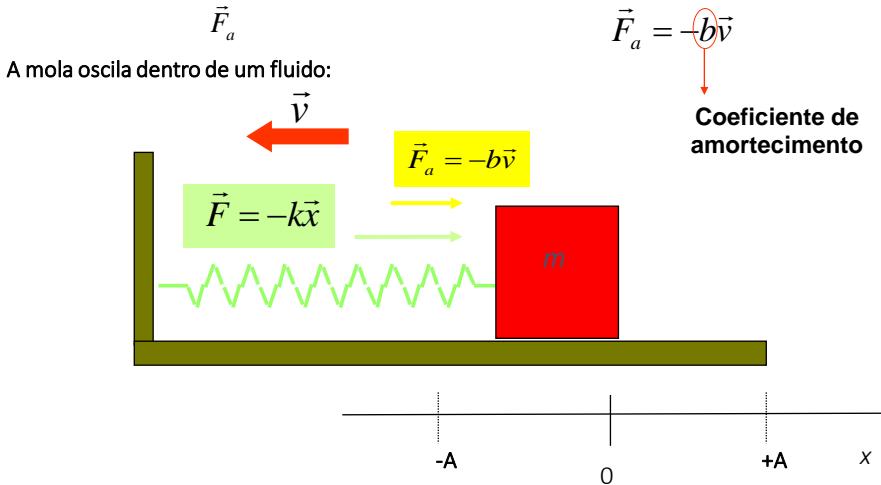
**NB** - O período do pêndulo físico depende da distribuição de massa, mas não da massa total,  $M$ . O momento de inércia  $I$  é proporcional a  $M$ , pelo que a razão  $I/M$  é independente de  $M$

MCE\_IM\_2025-2026

15

## Oscilador amortecido

EXEMPLO de força dissipativa: **Força devida à viscosidade de um fluido**



MCE\_IM\_2025-2026

16

## Oscilador amortecido

A solução é:

$$x = A_o e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi)$$

E a frequência de oscilação é

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$

Esta solução só é válida se:

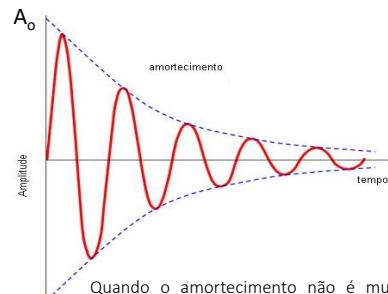
$$\frac{b}{2m} < \omega_o$$

$$b < 2m\omega_0$$

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

Coeficiente de amortecimento crítico ( $b_c$ )

$$b_c = 2m\omega_0$$



Quando o amortecimento não é muito intenso, inferior a um valor crítico ( $b_c$ ), esperamos que a solução corresponda a uma oscilação cuja amplitude diminua com o tempo

MCE\_IM\_2025-2026

17

## Oscilador amortecido

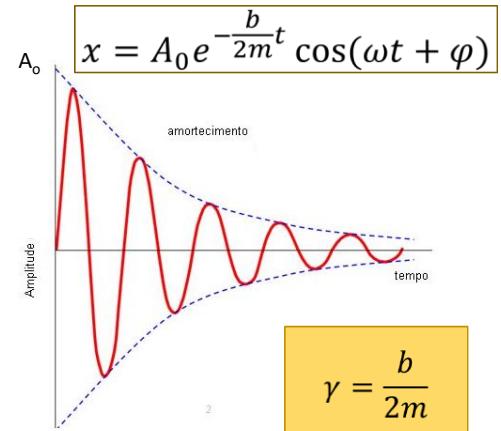
Na ausência de forças externas, a **AMPLITUDE** de um oscilador **DIMINUI** no tempo, devido a forças dissipativas ( atrito, viscosidade, etc)

$$\vec{F}_a = -b\vec{v}$$



Se A diminui, a **Energia Mecânica** diminui também

$$\omega = \sqrt{\left[\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2\right]}$$



MCE\_IM\_2025-2026

18

## Oscilador amortecido

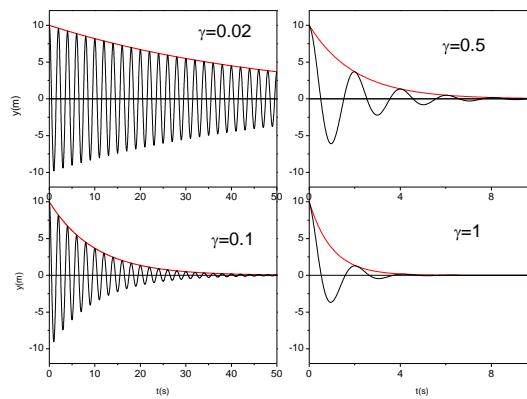
### Graus de Amortecimento

$$x = A_0 e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi)$$

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$

Para  $b < b_c$

OSCILADOR AMORTECIDO:  $y=10 e^{-\gamma t} \cos(\omega t)$      $\omega=(\pi^2 - (\gamma)^2)^{1/2}$      $\gamma < \pi$

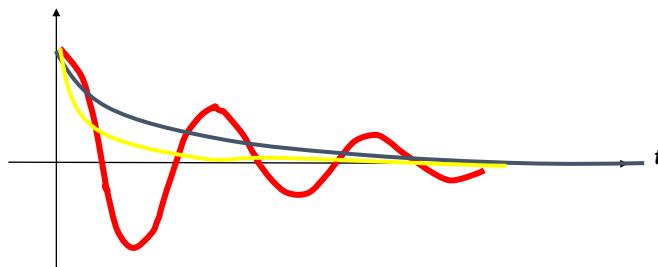


À medida que b aumenta, o decréscimo da amplitude das oscilações é cada vez mais rápido.

MCE\_IM\_2025-2026

19

## Oscilador amortecido Graus de Amortecimento

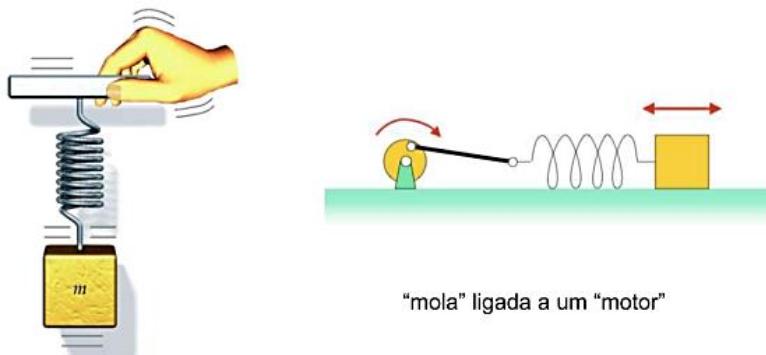


<b>Sub-Amortecido</b>	(Amortecimento fraco)	}	$b < 2m\omega_0$
<b>Amortecido criticamente</b>	(Amortecimento forte)		$b_c = 2m\omega_0$
<b>Sobre Amortecido</b>	(Amortecimento muito forte)		

MCE\_IM\_2025-2026

20

## Oscilador Forçado



MCE\_IM\_2025-2026

21

## Oscilador Forçado

- Para manter um sistema a oscilar na presença de forças dissipativas, temos de fornecer energia, aplicando uma **força externa**. Ao fim de algum tempo, o movimento terá a **frequência da força externa**.
- Nessa altura, a energia fornecida (numa oscilação) será igual à dissipada, a **amplitude mantém-se constante**, e o seu valor depende da frequência externa.

MCE\_IM\_2025-2026

22

## Equações do movimento

**Força externa:**

$$F_{ext} = F_0 \cos \omega t$$

frequência angular da força externa

**2ª Lei de Newton:**

$$\sum F = F_0 \cos \omega t - b \frac{dx}{dt} - kx = ma_x = m \frac{d^2x}{dt^2}$$

força elástica  
amortec.

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2\gamma \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

com

$$\gamma = \frac{b}{2m}$$

MCE\_IM\_2025-2026

23

## Solução geral

$$\text{solução: } x(t) = x_t(t) + x_p(t)$$

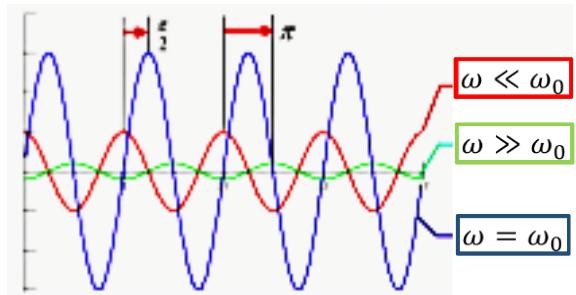
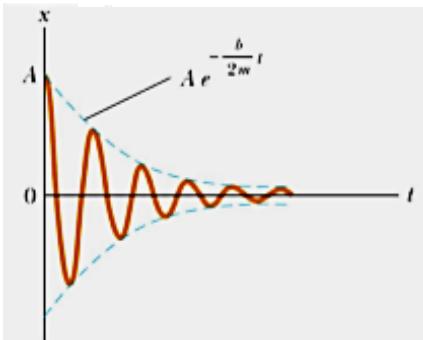
solução transiente:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2\gamma \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0$$



solução permanente:

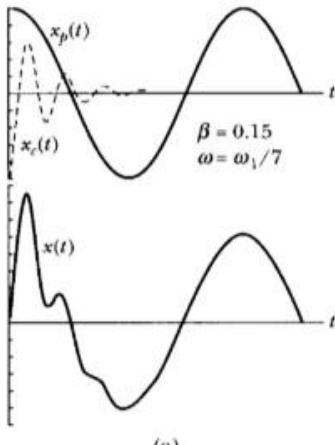
$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2\gamma \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$



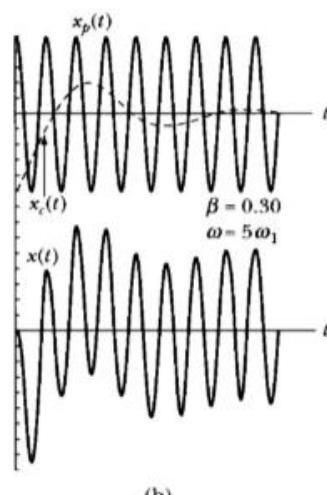
MCE\_IM\_2025-2026

24

Solução transiente + solução permanente



(a)



(b)

MCE\_IM\_2025-2026

25

## Solução permanente

$$x_p(t) = A \cos(\omega t - \delta)$$

com  $A = \frac{F_0 / m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2\omega^2}}$  amplitude

$\delta = \arctan \frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$  desfasamento entre a posição x e a força

$$0 \leq \delta \leq \pi$$

MCE\_IM\_2025-2026

26

## OSCILADOR FORÇADO

Força externa:  $F_{ext}(t) = F_0 \cos(\omega t)$

Posição:  $x_p(t) = A \cos(\omega t - \delta)$

Mesma  
frequência!

Amplitude:  $A = \frac{\frac{F_0}{m}}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{b\omega}{m}\right)^2}}$

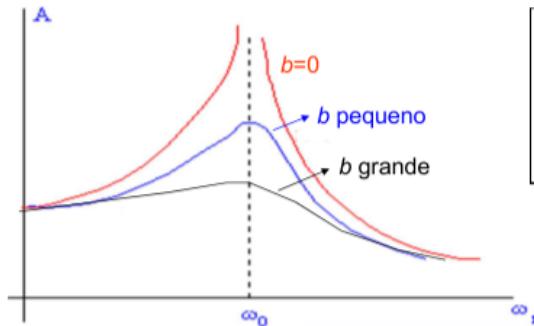
$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

MCE\_IM\_2025-2026

27

## Ressonância no oscilador forçado

$$A = \frac{F_0}{\sqrt{\left(\omega^2 - \omega_0^2\right)^2 + \left(\frac{b\omega}{m}\right)^2}} \rightarrow A \text{ é máximo quando } \omega \approx \omega_0 \rightarrow \text{ressonância}$$



Na ausência de amortecimento  
 $A \rightarrow \infty$   
 quando  $\omega \rightarrow \omega_0$

MCE\_IM\_2025-2026

28

## Sobre a energia

Considerando a solução permanente,

NA RESSONÂNCIA, verifica-se:

- energia máxima dissipada
- trabalho máximo realizado pelo motor
- energia mecânica máxima do oscilador

NUM PERÍODO:

energia dissipada pelo atrito = trabalho realizado pelo motor

MCE\_IM\_2025-2026

29



### The Tacoma Narrows Bridge Collapse

1940



<https://youtu.be/7saC-DnQ9Rc?t=36>

A Ponte do Estreito de Tacoma caiu em 1940, devido a torques vibracionais induzidos pelo vento, fazendo a ponte oscilar com  $\omega \approx$  frequência de ressonância!

MCE\_IM\_2025-2026

30 30