

# Mecânica e Campo Eletromagnético

Aula 6 - 25 e 31 Out 2022

## Cap.2- Movimento oscilatório

- Movimento harmónico simples
- Movimento amortecido
- Movimento forçado
- Exemplos

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

MCE\_IM\_2022-2023

1

1

## MOVIMENTO HARMÓNICO SIMPLES (MHS)

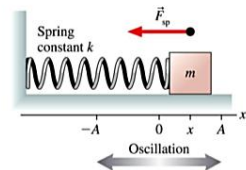
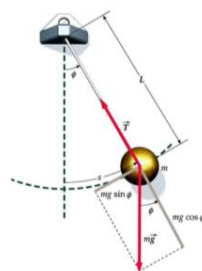
Se a força que atua sobre um corpo:

- é proporcional ao deslocamento em relação à posição de equilíbrio
- aponta sempre para a posição de equilíbrio

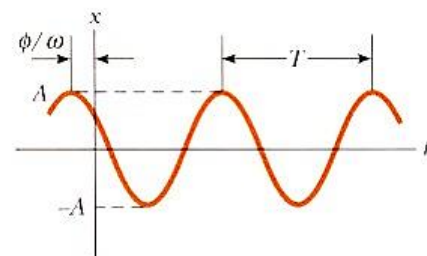
O corpo tem movimento **periódico, harmónico, oscilatório ou vibratório**

Ex: Bloco preso a uma mola, balanço (pêndulo), corda a vibrar, moléculas a vibrar num sólido, etc...

$$\omega = 2\pi f \text{ (rad/s)}$$



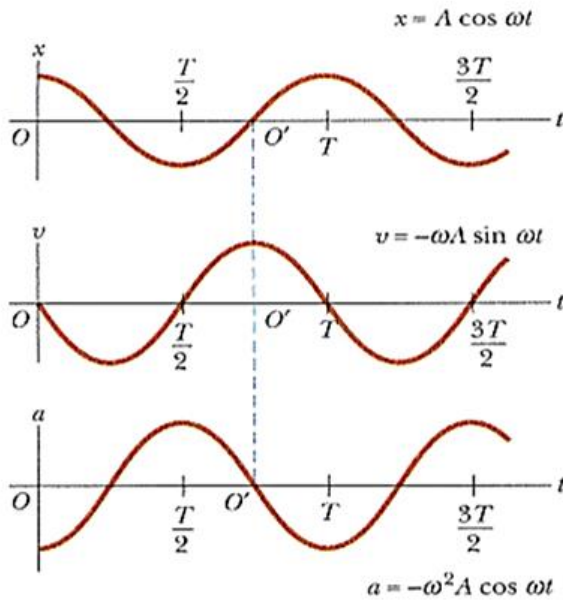
$$x = A \cos(\omega t + \phi)$$



MCE\_IM\_2022-2023

2

2



MCE\_IM\_2022-2023

3 3

3

## Pêndulo simples

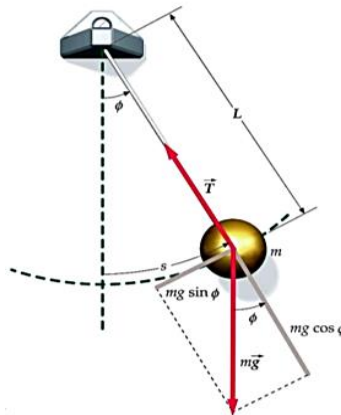
Força restauradora:

$$-mg \sin \phi$$

aceleração tangencial:

$$\frac{d^2 s}{dt^2} = L \frac{d^2 \phi}{dt^2}$$

$$-mg \sin \phi = m \frac{d^2 s}{dt^2} = mL \frac{d^2 \phi}{dt^2}$$



$$\frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\frac{g}{L} \sin \phi \approx -\frac{g}{L} \phi \text{ se } \phi \ll 1$$

$$\frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\omega^2 \phi \text{ com } \omega^2 = \frac{g}{L}$$

solução:  $\phi = \phi_0 \cos(\omega t + \delta)$

MCE\_IM\_2022-2023

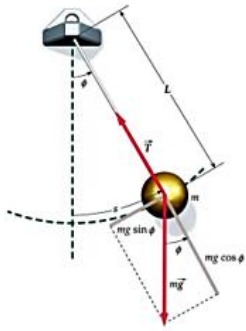
4 4

4

## Pêndulo simples

Para pequenos ângulos  
 $\sin \phi \approx \phi$

Para pequenas oscilações, tem-se:



eq. movimento:

$$\frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\omega^2 \phi \quad \text{com} \quad \omega^2 = \frac{g}{L}$$

solução:

$$\phi = \phi_0 \cos(\omega t + \delta)$$

período:

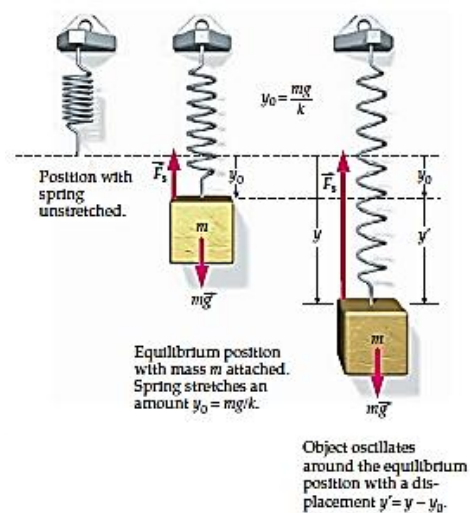
$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$$

MCE\_IM\_2022-2023

5 5

5

## Sistema massa-mola

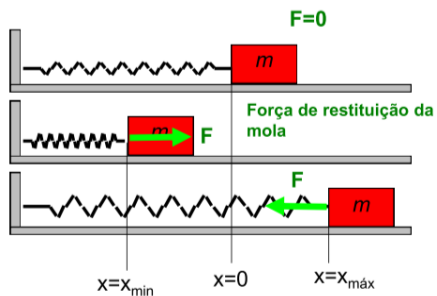


MCE\_IM\_2022-2023

6

6

## Sistema massa-mola



F: Força restauradora

$$F = -kx$$

$k$ : constante da mola

## Equação do movimento

$$F = -kx = ma_x \Rightarrow a_x = -\frac{k}{m}x$$

$$\Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0$$

$$\Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

$$\text{definimos } \omega^2 = \frac{k}{m} \text{ or } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$\omega$ : frequência angular (radianos/s)

MCE\_IM\_2022-2023

7 7

7

## COMPARANDO...

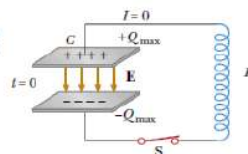
### Circuito LC

A intensidade da corrente  $I$  é análoga à velocidade  $v$

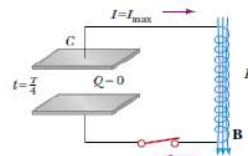
$$I = \frac{dQ}{dt} \quad v = \frac{dx}{dt}$$

$$L \frac{dI}{dt} + \frac{Q}{C} = 0$$

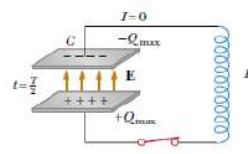
$$L \frac{d^2Q}{dt^2} + \frac{1}{C}Q = 0 \quad m \frac{d^2x}{dt^2} + kx = 0$$



(a)

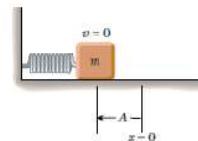
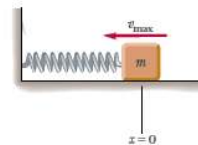
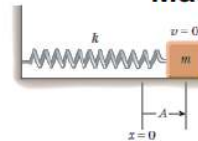


(b)



(c)

### Massa/Mola



MCE\_IM\_2022-2023

8

8

## Energia no Movimento Harmónico Simples (MHS)

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

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

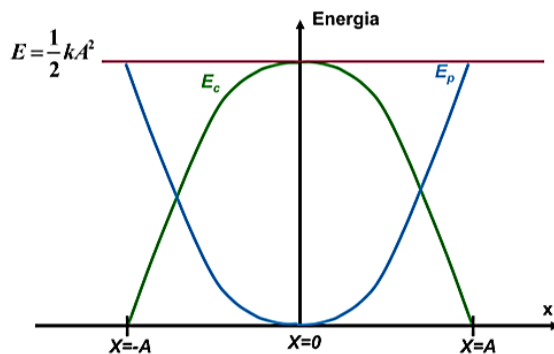
**Energia cinética:**  $E_c = E - E_{pe} = \frac{1}{2} k(A^2 - x^2)$

MCE\_IM\_2022-2023

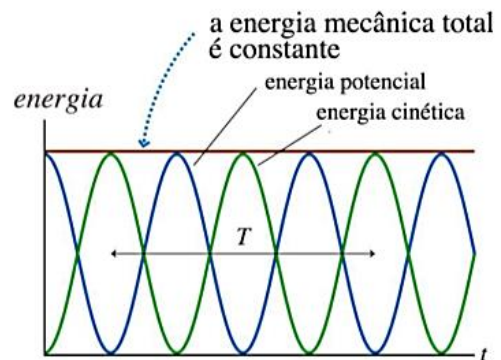
9

9

### Energia no MHS em função de x



### Energia no MHS em função de t



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

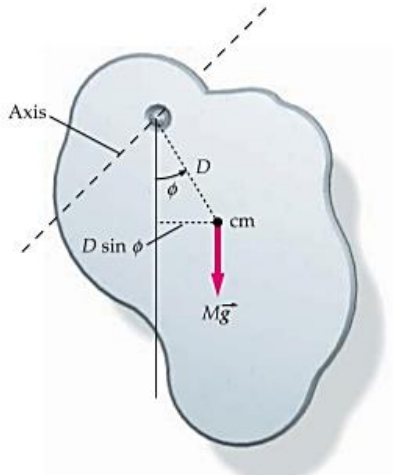
MCE\_IM\_2022-2023

10 10

10

## Pêndulo físico ou Pêndulo composto

Para pequenos ângulos  
 $\sin \phi \approx \phi$



$$\tau = -MgD \sin \phi \approx -MgD\phi$$

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

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

**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\_2022-2023

11

11

## Oscilador amortecido

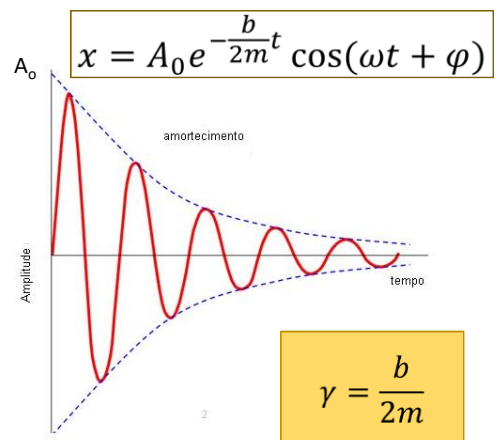
Na ausência de forças externas, a AMPLITUDE de um oscilador DIMINUI no tempo, devido a forças dissipativas (atrito, viscosidade, etc)

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

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

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

Diz-se que o movimento é **amortecido**



MCE\_IM\_2022-2023

12

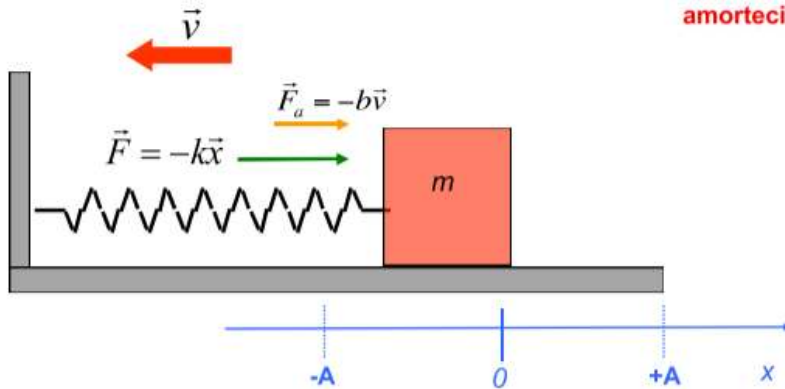
12



Exemplo de força dissipativa:  $\vec{F}_a = -b\vec{v}$

Força devida à viscosidade de um fluido

**Coeficiente de amortecimento**



MCE\_IM\_2022-2023

13

13

$$\sum F = -kx - bv = -kx - b \frac{dx}{dt} = ma = m \frac{d^2x}{dt^2}$$

$$\hookrightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{b}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = 0$$

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

$$\boxed{\begin{aligned} \omega_0^2 &= \frac{k}{m} \\ \gamma &= \frac{b}{2m} \end{aligned}}$$

MCE\_IM\_2022-2023

14

14

## Capítulo 2

**8.** Um pêndulo 1 m de comprimento é largado com um ângulo de  $15,0^\circ$ . Após 1000 s, a sua amplitude foi reduzida para  $5,5^\circ$ . Qual é o coeficiente de amortecimento?

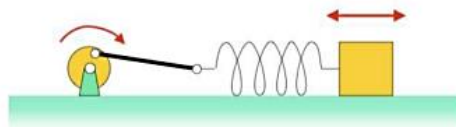
**13.** Um pêndulo simples tem um período de 2 s e uma amplitude de  $2^\circ$ . Depois de 10 oscilações completas, a sua amplitude foi reduzida para  $1,5^\circ$ . Calcular o coeficiente de amortecimento. Discuta a influência da viscosidade do ar no período do pêndulo.

MCE\_IM\_2022-2023

15 15

15

## Oscilador Forçado



“mola” ligada a um “motor”

MCE\_IM\_2022-2023

16

16



## 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.

Este movimento designa-se

## Oscilação Forçada

MCE\_IM\_2022-2023

17

17

## Equações do movimento

Força externa:

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

frequência  
angular da  
força externa

2ª Lei de Newton:

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

amortec.

força elástica

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

com

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

MCE\_IM\_2022-2023

18

18

## Solução geral

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

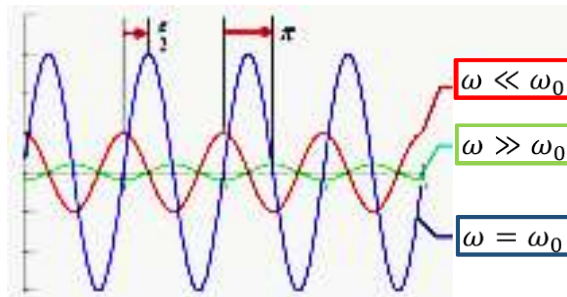
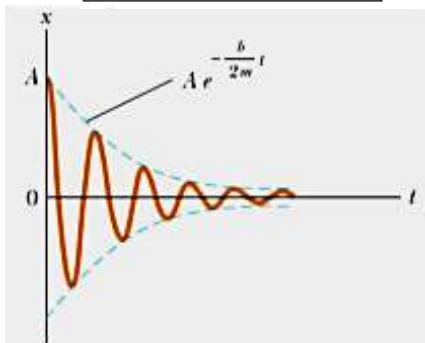
solução transiente:

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

+

solução permanente:

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

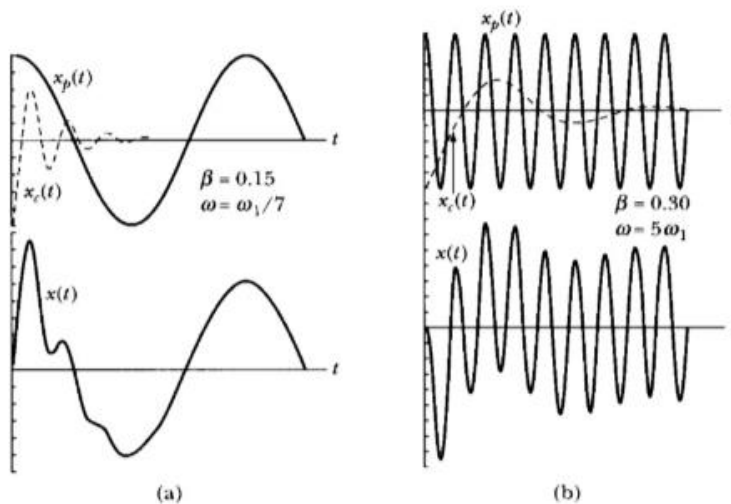


MCE\_IM\_2022-2023

19

19

## Solução transiente + solução permanente



MCE\_IM\_2022-2023

20

20

### 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\_2022-2023

21

21

### OSCILADOR FORÇADO

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

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

Mesma  
frequência!

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

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

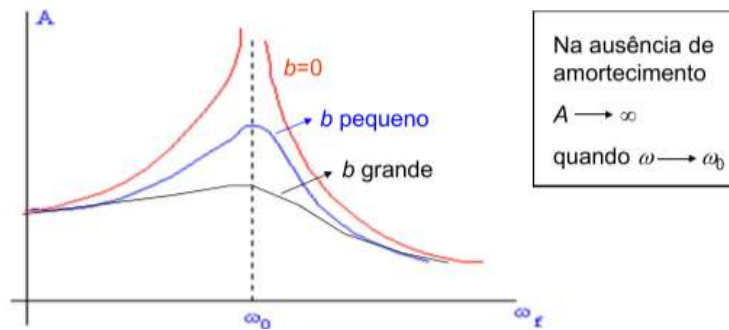
MCE\_IM\_2022-2023

22

22

## Ressonância no oscilador forçado

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



MCE\_IM\_2022-2023

23

23

## 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\_2022-2023

24

24

## 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\_2022-2023

25 25

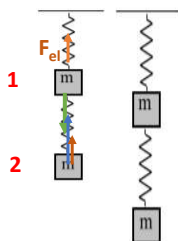
25

## Osciladores acoplados

16 Duas molas iguais de constante  $K_{\text{mola}}$  estão penduradas e ligadas a corpos de massa  $m$  como está representado na figura ao lado. Desprezando a massa das molas calcule:

- as frequências dos modos normais de oscilação do sistema.
- a relação das amplitudes de oscilação das massas nos dois modos normais de oscilação.

Nota: não é necessário considerar a aceleração da gravidade porque esta não tem influência na oscilação.



$$1 \quad F_1 = -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1)$$

$$m_1 \frac{d^2 x_1}{dt^2} = -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1)$$

$$2 \quad F_2 = -k_2 x_2 - k_2 (x_2 - x_1)$$

$$m_2 \frac{d^2 x_2}{dt^2} = -k_2 x_2 - k_2 (x_2 - x_1)$$

$$k_1 = k_2 = k$$

$$m_1 = m_2 = m$$

MCE\_IM\_2022-2023

26

26

## Osciladores acoplados

16 Duas molas iguais de constante  $K_{\text{mola}}$  estão penduradas e ligadas a corpos de massa  $m$  como está representado na figura ao lado. Desprezando a massa das molas calcule:

a) as frequências dos modos normais de oscilação do sistema.

$$1 \quad \frac{d^2 x_1}{dt^2} = -\frac{k}{m}x_1 - \frac{k}{m}(x_1 - x_2) \iff \frac{d^2 x_1}{dt^2} + \frac{k}{m}x_1 + \frac{k}{m}(x_1 - x_2) = 0$$

$$2 \quad \frac{d^2 x_2}{dt^2} = -\frac{k}{m}x_2 - \frac{k}{m}(x_2 - x_1) \iff \frac{d^2 x_2}{dt^2} + \frac{k}{m}x_2 + \frac{k}{m}(x_2 - x_1) = 0$$

**SOLUÇÕES POSSÍVEIS:**

$$x_1 = A \cos \omega t$$

$$x_2 = B \cos \omega t$$

Derivar 1 e 2 vezes  $x_1$  e  $x_2$  e substituir nas equações diferenciais

$$\begin{array}{l} 1 \quad -mA\omega^2 \cos \omega t + 2kA \cos \omega t - kB \cos \omega t = 0 \\ 2 \quad -mB\omega^2 \cos \omega t + 2kB \cos \omega t - kA \cos \omega t = 0 \end{array} \iff \begin{array}{l} -mA\omega^2 + 2kA - kB = 0 \\ -mB\omega^2 + 2kB - kA = 0 \end{array} \left\{ \begin{array}{l} A(2k - m\omega^2) - kB = 0 \\ -kA + B(2k - m\omega^2) = 0 \end{array} \right.$$

**ANÁLISE DAS SOLUÇÕES POSSÍVEIS**

$A = B = 0$  o que significaria que não havia oscilação.

Resolvendo o determinante, deveremos chegar a alguma conclusão

$$\iff \begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

MCE\_IM\_2022-2023

27

27

$$\begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$(2k - m\omega^2)(k - m\omega^2) - k^2 = 0 \iff k^2 - 3km\omega^2 + m^2\omega^4 = 0$$

Usando a fórmula resolvente para equações de 2º grau, obtém-se

$$\omega_1^2 = \frac{3k + \sqrt{5}k}{2m}$$

$$\omega_2^2 = \frac{3k - \sqrt{5}k}{2m}$$

**FREQUÊNCIAS DOS  
MODOS NORMAIS DE  
VIBRAÇÃO DO SISTEMA**  
( $\omega_1$  e  $\omega_2$ )

MCE\_IM\_2022-2023

28

28



16. b) a relação das amplitudes de oscilação das massas nos dois modos normais de oscilação.

Tínhamos  $\begin{cases} A(2k - m\omega^2) - kB = 0 \\ -kA + B(2k - m\omega^2) = 0 \end{cases}$

Usando, por exemplo, a 1ª equação, tem-se:

$$A(2k - m\omega^2) - kB = 0$$

$$\omega_1^2 = \frac{3k + \sqrt{5}k}{2m}$$

$$\frac{A}{B} = \frac{2}{(1-\sqrt{5})} = -1,61 \quad \text{valor negativo} \Rightarrow \text{oposição de fase}$$

$$\omega_2^2 = \frac{3k - \sqrt{5}k}{2m}$$

$$\frac{A}{B} = \frac{2}{(1+\sqrt{5})} = 0,61 \quad \text{valor positivo} \Rightarrow \text{em fase}$$