## Departamento de Física Universidade de Aveiro

# Modelação de Sistemas Físicos

10ª Aula Teórica

Sumário:

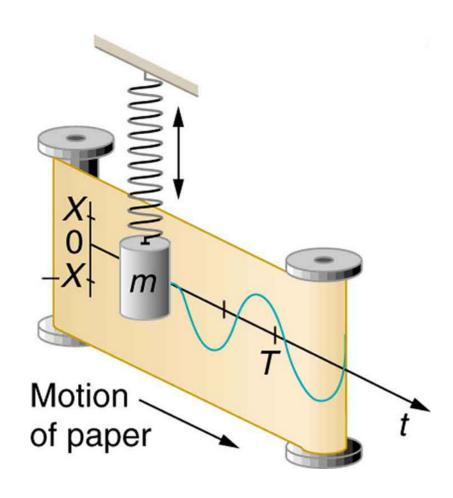
Cap. 7 Oscilações Osciladores Simples e Amortecidos

Bibliografia:

Cap. 7: Serway, cap. 15;

MSF 2023 - T 10

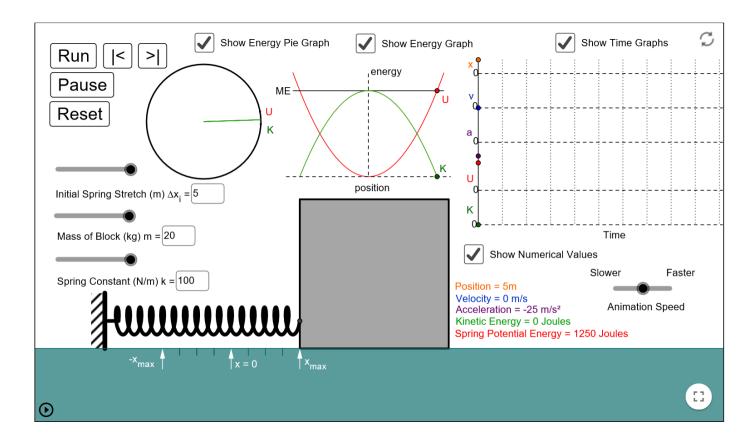
Cap. 7 Oscilações



## Simple Harmonic Motion: Mass on a Spring

Autor: Alan Pacey, Tom Walsh

This simulation shows the oscillation of a box attached to a spring. Adjust the initial position of the box, the mass of the box, and the spring const Run, Pause, Reset, and Step buttons to examine the animation. Check or uncheck boxes to view/hide various information.



Oscilador Harmónico Simple (a 1D (segundo OX)) Cálculo Analítico:

$$F_{\chi} = -k \ \chi \implies a_{\chi} = -\frac{k}{m} \chi \implies \begin{cases} \chi(t) = A \cos(\omega \ t + \phi) \\ v_{\chi}(t) = -A \ \omega \sin(\omega \ t + \phi) \end{cases}$$

 $(t + \phi)$ 

Com x(0) e  $v_x(0)$  calcula-se A e  $\phi$ 

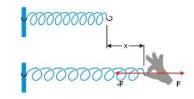
$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$
 ,  $f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}}$  e  $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$ 

$$F_x = -k \ x = -\frac{dE_p}{dx}$$
  $\Longrightarrow$   $E_p = \frac{1}{2}k \ x^2 = \frac{1}{2}m\omega^2 \ x^2$   $\Longrightarrow$   $E = \frac{1}{2}m\omega^2 \ A^2 = \text{conserva-se}$ 

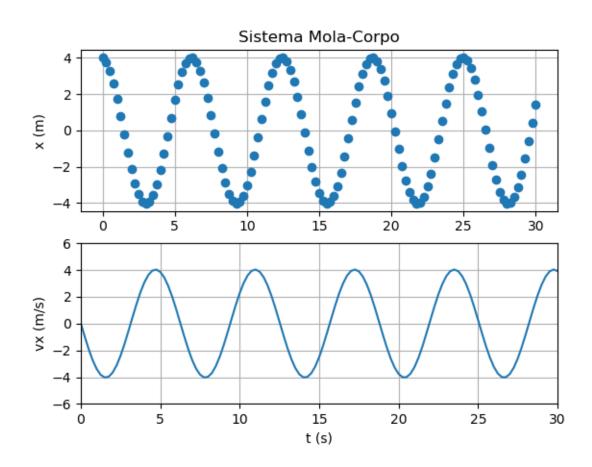
$$\begin{cases} x(t) = A\cos(\omega t + \phi) \\ v_x(t) = -A\omega\sin(\omega t + \phi) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x(t) = A\cos(\omega t + \phi) \\ \frac{v_x(t)}{\omega} = -A\sin(\omega t + \phi) \end{cases}$$

$$\Rightarrow$$
  $x^2(t) + \left(\frac{v_x(t)}{w}\right)^2 = A^2$  eq. circunferência raio  $A$ 

Oscilador Harmónico Simple (a 1D (segundo OX))
<a href="Mailto:Cálculo Numérico: Método de Euler-Cromer">Cálculo Numérico: Método de Euler-Cromer</a>

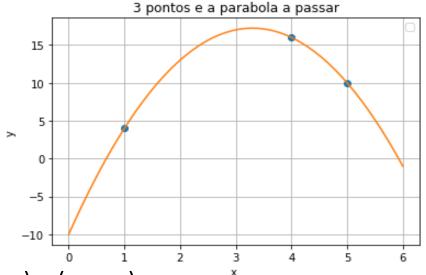


$$F_{x} = -k \ x \implies \begin{cases} a_{x} = -\frac{k}{m} x \\ x(0) \in v_{x}(0) \end{cases}$$



Como calcular a amplitude A e o período T? Como saber a fase  $\phi$ ?

# Cálculo da amplitude da oscilação: interpolação



Por três pontos  $(x_0, y_0)$ ,  $(x_1, y_1)$  e  $(x_2, y_2)$ 

há sempre uma parábola (polinómio de 2º grau) a passar nesses 3 pontos.

## Polinómio de Lagrange:

$$y(x) = \frac{(x - x_1)(x - x_2)}{(x_0 - x_1)(x_0 - x_2)} y_0 + \frac{(x - x_0)(x - x_2)}{(x_1 - x_0)(x_1 - x_2)} y_1 + \frac{(x - x_0)(x - x_1)}{(x_2 - x_0)(x_2 - x_1)} y_2$$

Podemos usar o polinómio para:

- Interpolação encontrar o valor de y num ponto x onde não temos dados
- Interpolação inversa encontrar o valor de x que corresponde a um determinado valor de y
- Cálculo de máximo e mínimos

Por três pontos  $(x_0, y_0)$ ,  $(x_1, y_1)$  e  $(x_2, y_2)$  há sempre uma parábola (polinómio de 2º grau) a passar nesses 3 pontos. Polinómio de Lagrange

$$y(x) = \frac{(x-x_1)(x-x_2)}{(x_0-x_1)(x_0-x_2)}y_0 + \frac{(x-x_0)(x-x_2)}{(x_1-x_0)(x_1-x_2)}y_1 + \frac{(x-x_0)(x-x_1)}{(x_2-x_0)(x_2-x_1)}y_2$$

## A condição de máximo, como de mínimo, é:

$$\frac{dy}{dx} = 0$$
 no ponto  $(x_m, y_{max})$ 

$$\Rightarrow \frac{[(x-x_2)+(x-x_1)]}{(x_0-x_1)(x_0-x_2)}y_0 + \frac{[(x-x_2)+(x-x_0)]}{(x_1-x_0)(x_1-x_2)}y_1 + \frac{[(x-x_0)+(x-x_1)]}{(x_2-x_0)(x_2-x_1)}y_2 = 0$$

$$\Rightarrow x_m = \frac{a0+b0+c0}{2(a+b+c)} \Rightarrow y_{max}(x_m) = \text{polin\'omio de Lagrange}$$

$$a = \frac{y_0}{(x_0 - x_1)(x_0 - x_2)}$$
  $b = \frac{y_1}{(x_1 - x_0)(x_1 - x_2)}$   $c = \frac{y_2}{(x_2 - x_0)(x_2 - x_1)}$ 

$$a0 = \frac{(x_2 + x_1)y_0}{(x_0 - x_1)(x_0 - x_2)} \qquad b0 = \frac{(x_2 + x_0)y_1}{(x_1 - x_0)(x_1 - x_2)} \qquad c0 = \frac{(x_0 + x_1)y_2}{(x_2 - x_0)(x_2 - x_1)}$$

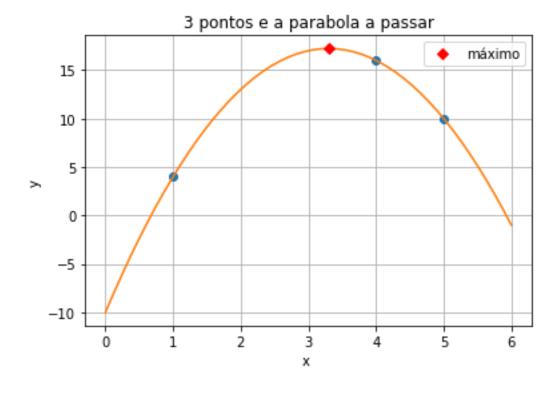
# 3 pontos e a parabola a passar máximo 5 0 -5 -10

MSF 2023 - T 10

Por três pontos  $(x_0, y_0)$ ,  $(x_1, y_1)$  e  $(x_2, y_2)$  há sempre uma parábola (polinómio de 2º grau) a passar nesses 3 pontos: Polinómio de Lagrange

#### O máximo ou o mínimo duma função de pontos discretos por interpolação de Lagrange:

```
def maxminv(x0, x1, x2, y0, y1, y2):
    # Máximo ou mínimo usando o polinómio de Lagrange
    # Dados (input): (x0,y0), (x1,y1) e (x2,y2)
    # Resultados (output): xm, ymax
    xab=x0-x1
    xac=x0-x2
    xbc=x1-x2
    a=y0/(xab*xac)
    b=-y1/(xab*xbc)
    c=y2/(xac*xbc)
    xmla=(b+c)*x0+(a+c)*x1+(a+b)*x2
    xm=0.5*xmla/(a+b+c)
    xta=xm-x0
    xtb=xm-x1
    xtc=xm-x2
    ymax=a*xtb*xtc+b*xta*xtc+c*xta*xtb
    return xm, ymax
```



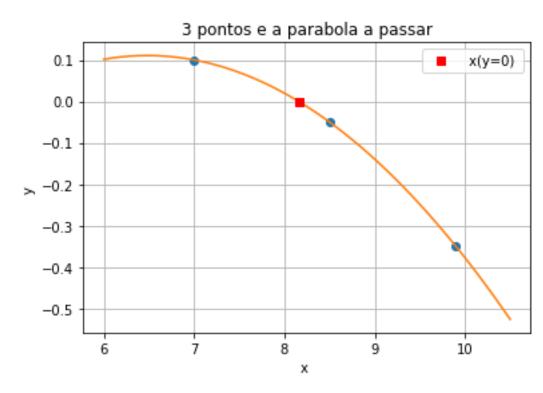
Problema: Dado um certo  $y_{inp}$ , qual o  $x_{out}$  correspondente?

### Interpolação inversa

$$y_{inp} = \frac{(x - x_1)(x - x_2)}{(x_0 - x_1)(x_0 - x_2)} y_0 + \frac{(x - x_0)(x - x_2)}{(x_1 - x_0)(x_1 - x_2)} y_1 + \frac{(x - x_0)(x - x_1)}{(x_2 - x_0)(x_2 - x_1)} y_2$$

$$x_{out} = \frac{b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}$$

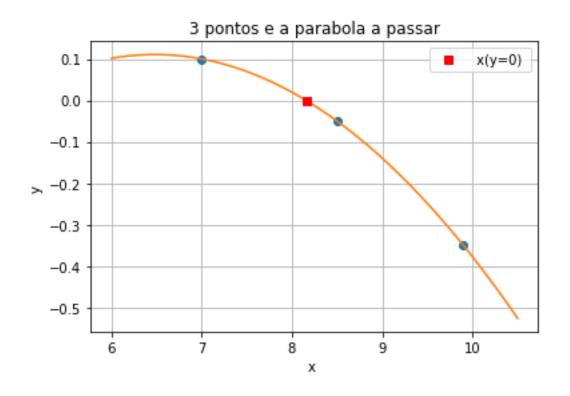
$$\begin{cases} a = e + f + g \\ b = e (x_0 + x_1) + f (x_0 + x_2) + g (x_1 + x_2) \\ c = y_{inp} + e x_0 x_1 + f x_0 x_2 + g x_1 x_2 \\ e = \frac{y_2}{(x_2 - x_1)(x_2 - x_0)} \\ f = \frac{y_1}{(x_2 - x_1)(x_1 - x_0)} \\ g = \frac{y_0}{(x_2 - x_0)(x_1 - x_0)} \end{cases}$$



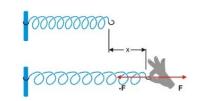
Problema: Dado um certo  $y_{inp}$ , qual o  $x_{out}$  correspondente?

```
Interpolação inversa x_{out} = \frac{b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}
```

```
def intlaginvv(yinp,xm1,xm2,xm3,ym1,ym2,ym3):
    # interpolação inversa usando o polinómio de Lagrange
    # Dados (input): yinp, (x0,y0), (x1,y1), (x2,y2)
    # Resultados (output): xout, yout
    xab=xm1-xm2
    xac=xm1-xm3
    xbc=xm2-xm3
    a=ym1/(xab*xac)
    b=-ym2/(xab*xbc)
    c=ym3/(xac*xbc)
    am=a+b+c
    bm=a*(xm2+xm3)+b*(xm1+xm3)+c*(xm1+xm2)
    cm=vinp+a*xm2*xm3+b*xm1*xm3+c*xm1*xm2
    xout=(bm+np.sqrt(bm*bm-4*am*cm))/(2*am)
    if xm3 > xm1 and (xout < xm1 \text{ or } xout > xm3):
        xout=(bm-np.sqrt(bm*bm-4*am*cm))/(2*am)
    if xm1 > xm3 and (xout < xm3 \text{ or } xout > xm1):
        xout=(bm-np.sqrt(bm*bm-4*am*cm))/(2*am)
    xta=xout-xm1
    xtb=xout-xm2
    xtc=xout-xm3
    yout=a*xtb*xtc+b*xta*xtc+c*xta*xtb
    return xout, yout
```

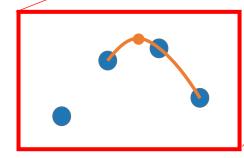


Oscilador Harmónico Simple (a 1D (segundo OX)) Cálculo Numérico: Método de Euler-Cromer:

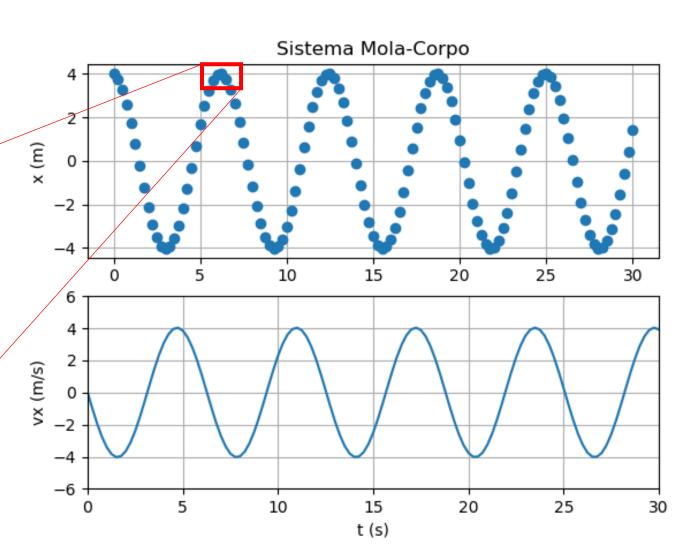


$$F_{x} = -k \ x \implies \begin{cases} a_{x} = -\frac{k}{m} x \\ x(0) \in v_{x}(0) \end{cases}$$

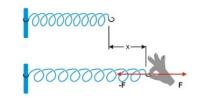
Como calcular amplitude *A*?



$$A = \frac{x_{max} - x_{min}}{2}$$



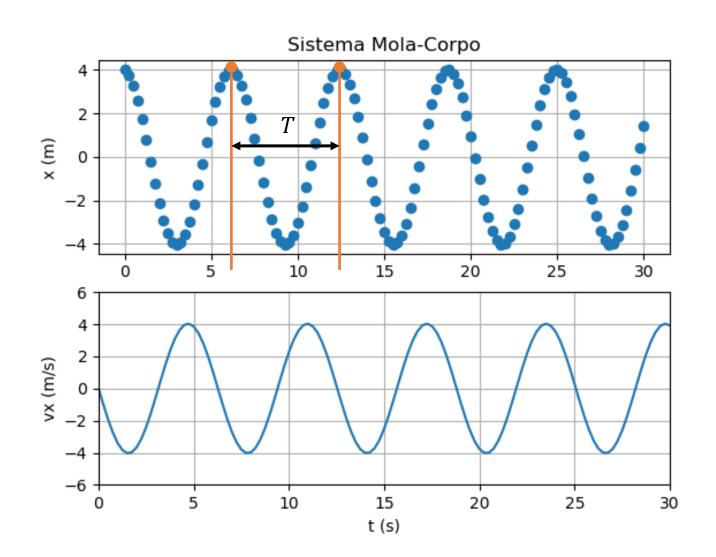
Oscilador Harmónico Simple (a 1D (segundo OX)) Cálculo Numérico: Método de Euler-Cromer:



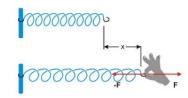
$$F_{x} = -k \ x \implies \begin{cases} a_{x} = -\frac{k}{m} x \\ x(0) \in v_{x}(0) \end{cases}$$

# Como calcular período *T*?

$$T = x_{max2} - x_{max1}$$



Oscilador Harmónico Simple (a 1D (segundo OX)) Cálculo Numérico: Método de Euler-Cromer:



$$F_{x} = -k \ x \implies \begin{cases} a_{x} = -\frac{k}{m}x \\ x(0) \in v_{x}(0) \end{cases}$$

# Como calcular fase $\phi$ ?

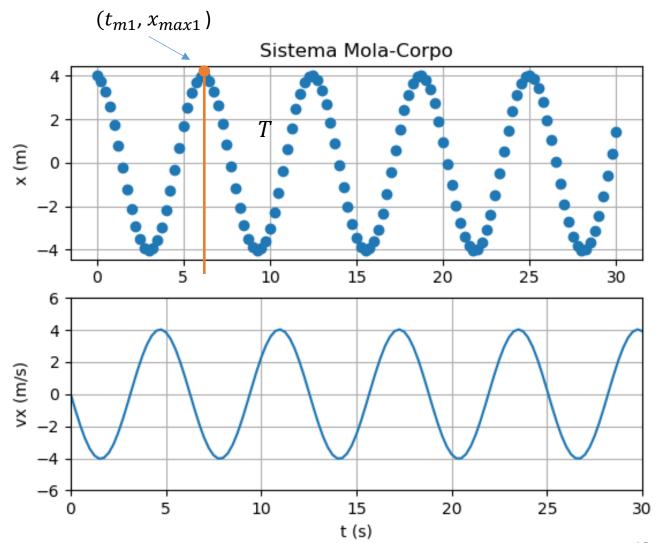
$$x(t) = A\cos(\omega t + \phi)$$
  
máximo quando  $\omega t + \phi = 2\pi, 4\pi, ...$ 

primeiro máximo  $x_{max1}\left(t_{m1}\right)$  quando

$$\omega t_{m1} + \phi = 2\pi$$
 
$$\omega = \frac{2\pi}{T}$$

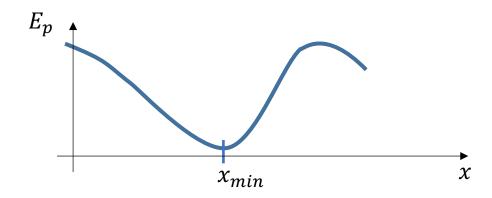
$$\Rightarrow \phi = 2\pi \left(1 - \frac{t_{m1}}{T}\right)$$

Se encontrar  $\phi > \pi$ , subtrair  $2\pi$ :  $\phi = -2\pi \frac{t_{m1}}{T}$ 



# Importância do oscilador harmónico

Energia potencial qualquer, com mínimo em  $x_{min}$ 



Expansão de Taylor à volta de  $x_{min}$ :

$$E_{p}(x) = E_{p}(x_{min}) + \frac{dE_{p}}{dx} \bigg|_{x_{min}} \delta x + \frac{1}{2} \frac{d^{2}E_{p}}{dx^{2}} \bigg|_{x_{min}} \delta x^{2} + \frac{1}{3!} \frac{d^{3}E_{p}}{dx^{3}} \bigg|_{tx_{min}} \delta x^{3} + \sigma(\delta x^{4})$$

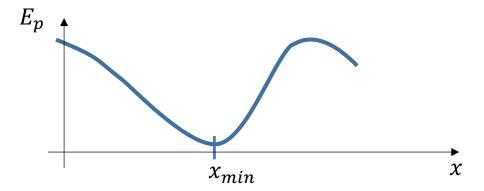
$$\cos \delta x = x - x_{min}$$

em 
$$x_{min}$$
 a força é nula!  $F_x(x_{min}) = -\frac{dE_p}{dx}\Big|_{x_{min}} = 0$ 

$$E_p(x) - E_p(x_{min}) = + \frac{1}{2} \frac{d^2 E_p}{dx^2} \bigg|_{x_{min}} \delta x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3 E_p}{dx^3} \bigg|_{tx_{min}} \delta x^3 + \sigma(\delta x^4)$$

# Importância do oscilador harmónico

Energia potencial qualquer, com mínimo em  $x_{min}$ 



$$E_p(x) - E_p(x_{min}) = +\frac{1}{2} \frac{d^2 E_p}{dx^2} \bigg|_{x_{min}} \delta x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3 E_p}{dx^3} \bigg|_{x_{min}} \delta x^3 + \sigma(\delta x^4)$$

Se fizermos a escolha:  $E_p(x_{min}) = 0$  e  $x_{min} = 0$ 

$$E_p(x) = +\frac{1}{2}k x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3 E_p}{dx^3} \Big|_{x_{min}} x^3 + \sigma(x^4)$$
 com:  $\frac{d^2 E_p}{dx^2} \Big|_{x_{min}} = k$ 

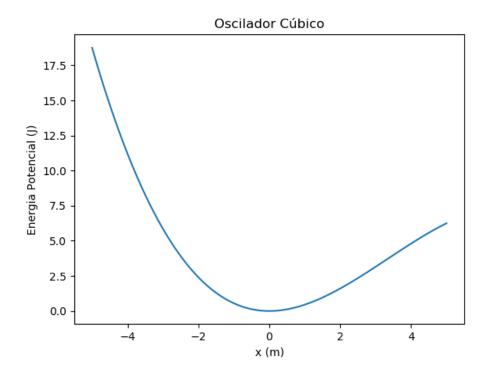
$$\operatorname{com:} \left. \frac{d^2 E_p}{dx^2} \right|_{x_{min}} = k$$

e requer  $\delta x \ll 1$ 

Troncar a  $\sigma(x^2) \rightarrow$  oscilador harmónico simples.

Troncar a  $\sigma(x^3) \rightarrow$  oscilador cúbico.

$$E_p(x) = +\frac{1}{2}k x^2 + \frac{1}{3!} \frac{d^3 E_p}{dx^3} \Big|_{x_{min}} x^3 = \frac{1}{2}k x^2 + \alpha x^3$$



Solução analítica (muito) difícil

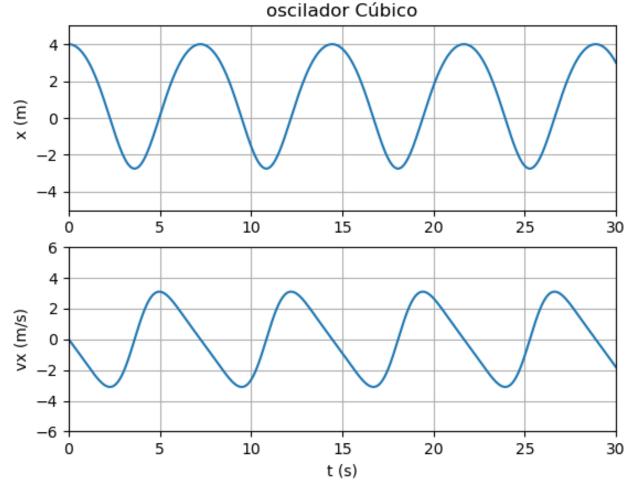
⇒ Método de Integração Numérico de Euler-Cromer

Oscilador cúbico: 
$$E_p(x) = +\frac{1}{2}k x^2 + \alpha x^3$$

Método de Integração Numérico de Euler-Cromer

Força: 
$$F_x = -\frac{dE_p}{dx} = -k x - \alpha x^2$$

$$\Rightarrow \begin{cases} a_{\chi} = -\frac{k}{m}\chi - \frac{\alpha}{m}\chi^{2} \\ \chi(0) \\ v_{\chi}(0) \end{cases}$$

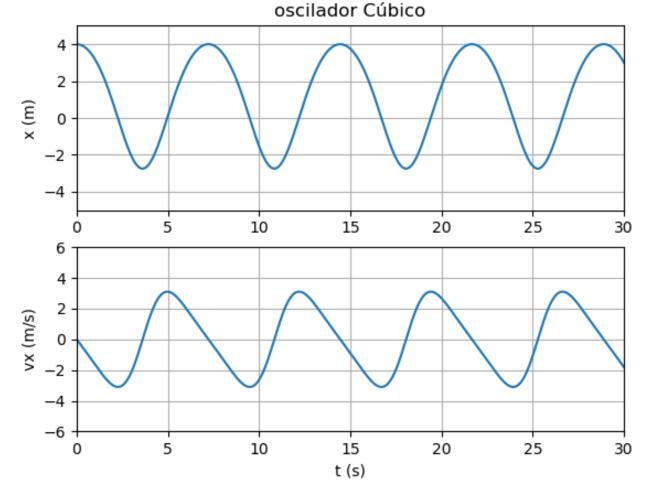


Oscilador cúbico:

$$E_p(x) = +\frac{1}{2}k x^2 + \alpha x^3$$

Método de Integração Numérico de Euler-Cromer

- Movimento periódico
- Podemos calcular a amplitude e o período usando os métodos de interpolação.

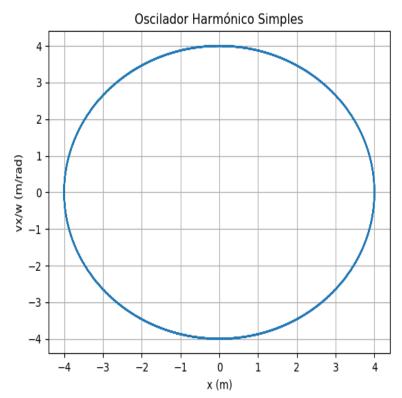


# Espaço de fase $(x, v_x)$

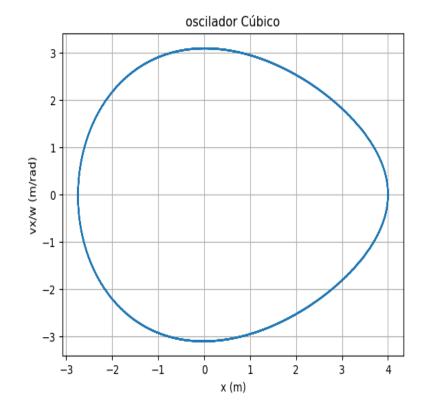
## Oscilador Harmónico Simples:

$$x^2(t) + \left(\frac{v_x(t)}{\omega}\right)^2 = A^2$$
 eq. circunferência raio  $A$ 

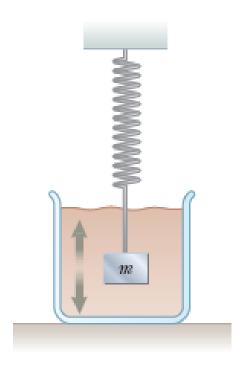
$$\Rightarrow$$
 plot  $\frac{v_x(t)}{\omega}$  vs  $x$ 



## Oscilador Cúbico:



# **Oscilador Harmónico Amortecido**



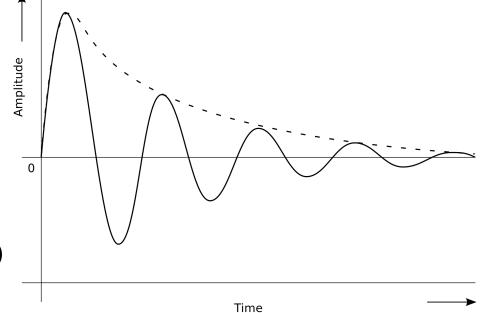
$$F_x^{resistência} = -bv_x$$

## Oscilador Harmónico Amortecido

# Amortecimento fraco: $b < 2 m \omega_0$

$$F_{x} = -k x - b v_{x} \qquad \Rightarrow \quad a_{x} = -\frac{k}{m} x - \frac{b}{m} v_{x} = -\omega_{0}^{2} x - \frac{b}{m} v_{x} \qquad \stackrel{\text{ending}}{=} \qquad \qquad \Big| \qquad \Big| \qquad \Big| \qquad \Big| \qquad \Big| \qquad \Big|$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x(t) = A_a e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi) \\ v_x(t) = -A_a \omega e^{-\frac{b}{2m}t} \sin(\omega t + \phi) - A_a \frac{b}{2m} e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi) \end{cases}$$



em que 
$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$
 ou  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$ 

$$\omega_0^2 = \sqrt{\frac{k}{m}} =$$
 frequência de oscilação sem amortecimento

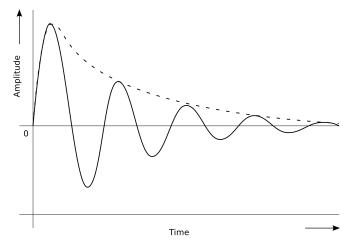
## Oscilador Harmónico Amortecido Cálculo Analítico:

# Amortecimento fraco: $b < 2 m \omega_0$

$$F_{x} = -k x - bv_{x} \implies a_{x} = -\frac{k}{m} x - \frac{b}{m} v_{x}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} x(t) = A_{a} e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi) \\ v_{x}(t) = -A_{a} \omega e^{-\frac{b}{2m}t} \sin(\omega t + \phi) - A_{a} \frac{b}{2m} e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega t + \phi) \end{cases}$$

$$\omega = \sqrt{\omega_{0}^{2} - \left(\frac{b}{2m}\right)^{2}} \qquad \omega_{0}^{2} = \frac{k}{m}$$



Sabendo x(0) e  $v_x(0)$  calcula-se  $A_a$  e  $\phi$ :

$$\phi = arc \tan \left[ -\left(\frac{v_x(0)}{x(0)} + \frac{b}{2m}\right) / \omega \right]$$

obtemos 2 valores . Temos de escolher qual deles é!

$$A_a = \sqrt{x(0)^2 + ((v_x(0) + x(0)\frac{b}{2m})/\omega)^2}$$

# Oscilador Harmónico Amortecido Outros casos

# Amortecimento forte $b > 2 m \omega_0$

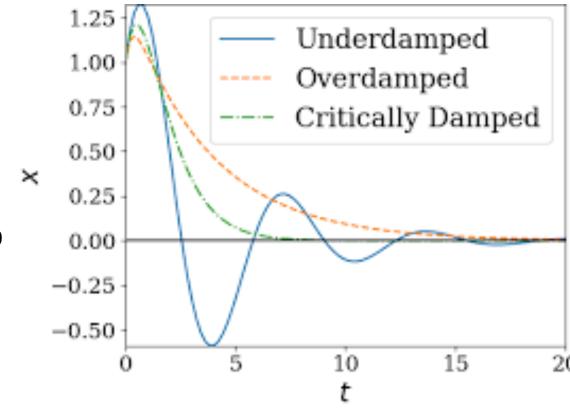
Amortecimento tão forte que o corpo vai diretamente para a posição de equilíbrio, sem oscilar

Decaimente exponencial  $x(t) = e^{-\frac{b}{2m}t} \{Ce^{\omega t} + De^{-\omega t}\}$ 

# Amortecimento critico (ou excecional) $b = 2 m \omega_0$

Quando começa o amortecimento forte

Decai o mais rapidamente possível  $x(t) = e^{-\frac{b}{2m}t} \{C + Dt\}$ 



## Oscilador Harmónico Amortecido

## Amortecimento forte: $b > 2 m \omega_0$

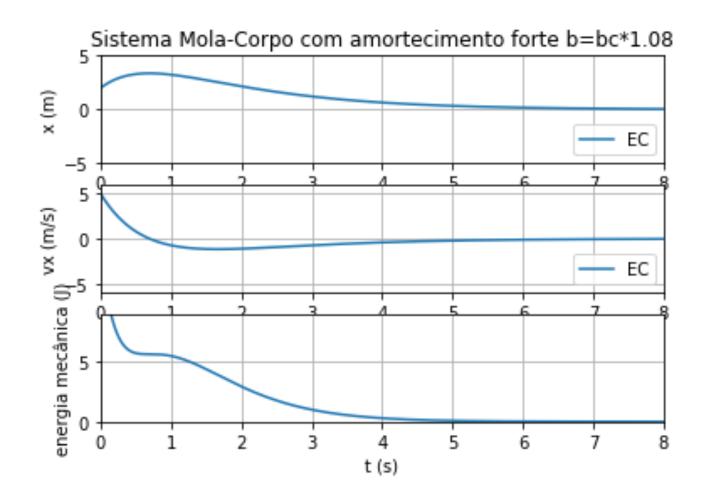
$$F_x = -k x - b v_x \Longrightarrow a_x = -\frac{k}{m} x - \frac{b}{m} v_x$$

$$k=1$$
 N/m  $m=1$  kg  $\omega_0=1$  rad/s  $b_c=2$  kg/s  $b=m{b_c} imes 1$ .  $m{08}=2.16$  kg/s

$$x(0)=2m$$
 e  $v_x(0) = 5m/s$ 

## Cálculo Numérico

Usando o método de Euler-Cromer obtivemos as soluções:



## Oscilador Harmónico Amortecido

# Amortecimento fraco: $b < 2 m \omega_0$

$$F_x = -k \ x - b v_x \Longrightarrow a_x = -\frac{k}{m} x - \frac{b}{m} v_x$$

$$k=1$$
 N/m  $m=1$  kg  $\omega_0=1$  rad/s  $b_c=2$  kg/s  $b=m{b}_c imes 0$ .  $08=0.16$  kg/s

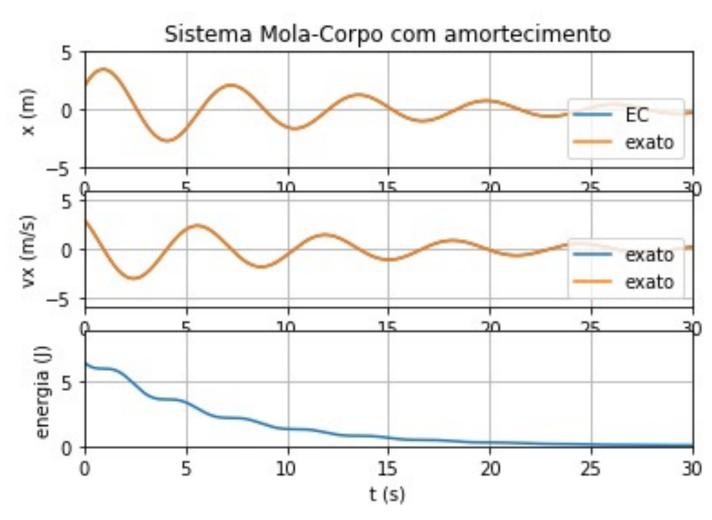
$$x(0)=2m$$
 e  $v_x(0) = 5m/s$ 

Do resultado numérico (
$$\delta t = 10^{-5} \text{ s}$$
)  
T = 6.3034 s

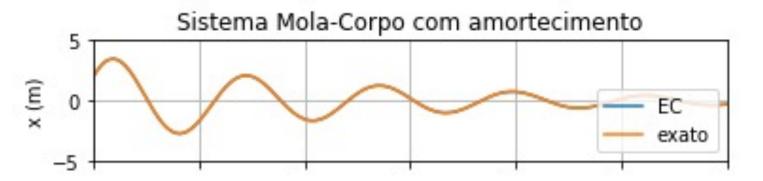
$$\omega = 0.9968 \text{ rad/s}$$

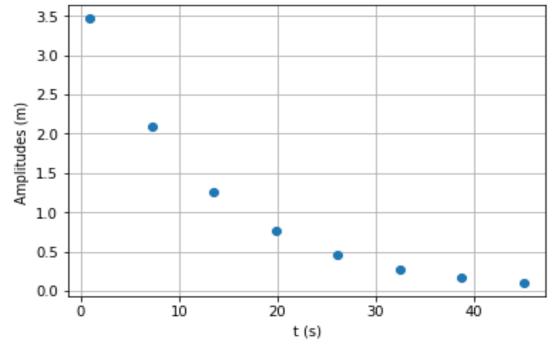
$$\omega^{analitico} = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2} = 0.9968 \text{ rad/s}$$

## Cálculo Numérico



Cap. 7 Oscilações

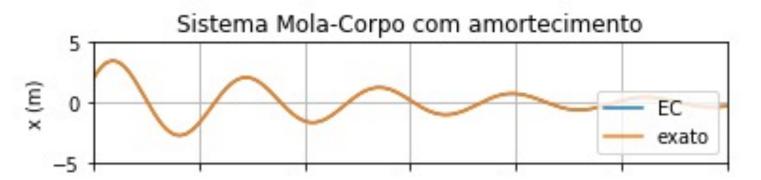


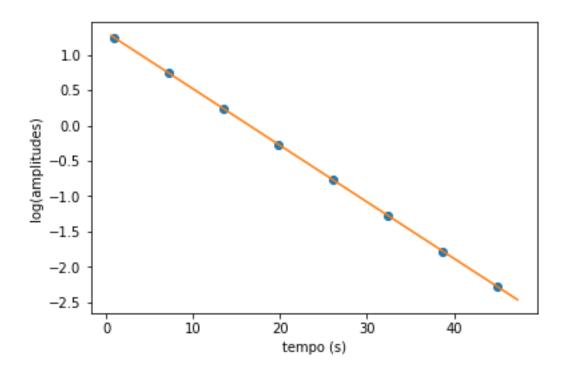


Que lei segue o decréscimo das amplitudes?

MSF 2023 - T 10

Cap. 7 Oscilações





Por regressão linear

$$A = e^b e^{mt}$$

$$A = 3.736 e^{-0.0800 t}$$
 m

Solução analítica:

$$A = 3.748 \, e^{-0.08 \, t}$$

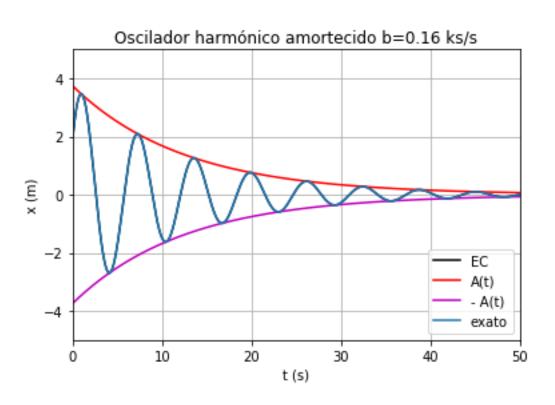
$$A_a = \sqrt{x(0)^2 + ((v_x(0) + x(0)\frac{b}{2m})/\omega)^2}$$

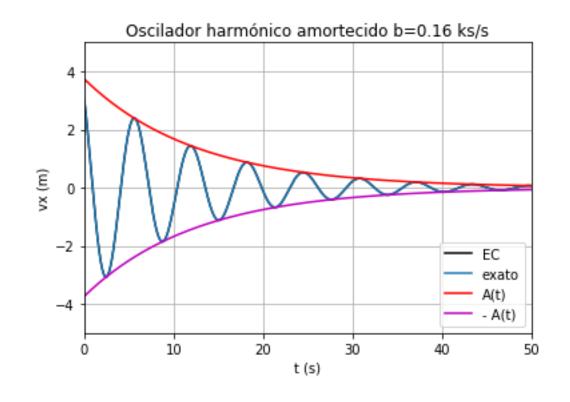
Cap. 7 Oscilações

$$A(t) = A_a e^{-\frac{b}{2m}t}$$

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

$$v_{x}(t) = -A(t) \left[ \omega \sin(\omega t + \phi) + \frac{b}{2m} \cos(\omega t + \phi) \right]$$

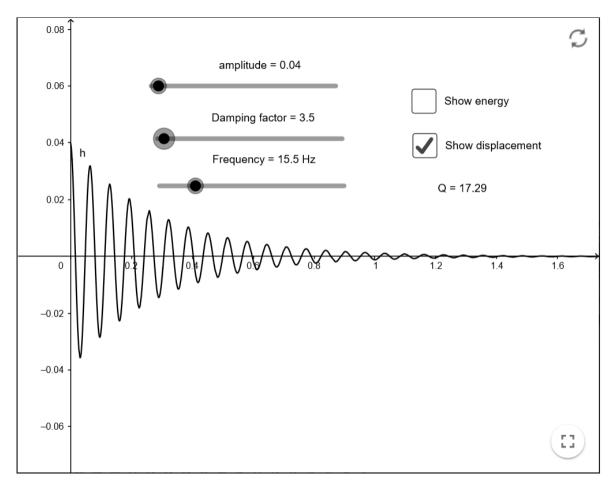




Cap. 7 Oscilações Damped harmonic motion

Autor: Chris Hamper

Vary the damping factor to see the the change in Q value



#### Problema 7.13

Um corpo de massa 1 kg preso a uma mola (k = 100 N/m) executa um movimento harmónico simples com amplitude igual a 10 cm. A oscilação tem início numa das posições extremas.

- a) Determine a energia cinética e energia potencial elástica do oscilador no instante de tempo em que elas são iguais.
- b) Determine o primeiro instante de tempo e a posição respetiva em que isso acontece.
- c) De seguida, o oscilador fica sujeito a amortecimento (b = 2 kg/s). Determine a variação de energia mecânica no segundo ( $\Delta t = 1 \text{ s}$ ) seguinte.