

# Física 2 – Ciências Moleculares

---

**Caetano R. Miranda**    **AULA 18 – 17/04/2024**

*crmiranda@usp.br*



*sampa*



# Cronograma

---

11/03	7	Hidrodinâmica	13/03	8	Hidrodinâmica	14/03	9	DEMO 3 - Hidrodinamica II	
18/03	10	Hidrodinâmica	20/03		SEM AULA - FEBRACE	21/03	11	PROVA 1	ENTREGA 1 (24/03)
25/03		SEMANA SANTA	27/03			28/03			
01/04	12	DEMO 4 - Corda vibrante / Molas / Ondulatória	03/04	13	Correção - PROVA	04/04	14	Projetos - Passo 1	
08/04		SEM AULA - MOLECULARIO	10/04	15	Oscilações I	11/04	16	Oscilações II	
15/04	17	DEMO 4b4 - Oscilacoes A & F - Corda vibrante	17/04	18	Oscilações - amortecidas e forçadas	18/04	19	Projetos Passo 2 - Exercicios - Oscilacoes A & F	
22/04	20	Ondas	24/04	21	Ondas	25/04	22	Som	ENTREGA 2 (28/04)
29/04	23	DEMO 5 - Barulhinho bom	01/05		SEM AULA - DIA DO TRABALHO	02/05	25	PROVA 2	
06/05	26	DEMO 6 - Fenômenos Térmicos	08/05	27	Temperatura	09/05	28	Correção - Prova / Projetos - Passo 3	
13/05	29	Primeira Lei	15/05	30	Primeira Lei	16/05	31	DEMO 7 - Experimentos Gases	
20/05	32	Gases	22/05	33	Gases	23/05	34	DEMO 8 - Máquinas térmicas - Projetos Passo 4	
27/05		SEMANA - CORPOS CHRISTI	29/05			30/05			ENTREGA 3a (02/06)
03/06	35	Segunda Lei	05/06	36	Segunda Lei	06/06	37	DEMO 9 - Cinética & Mecânica Estatística	
10/06	38	Cinética dos gases	12/06	39	Cinética dos gases	13/06	40	Mecânica Estatística	ENTREGA 3b (16/06)
17/06	41	Projetos	19/06	42	Projetos	20/06	43	Projetos	
24/06	44	PROJETOS - APRESENTAÇÃO	26/06	45	PROVA SUB	27/06	46	VISTA FINAL	

---

# Movimento harmônico simples

---

- Quando a força restauradora é diretamente proporcional ao deslocamento da posição de equilíbrio, a oscilação denomina-se movimento harmônico simples, abreviado por MHS.
- A aceleração  $a_x = d^2x/dt^2 = F_x/m$  de um corpo que executa um MHS é dada por:

**Equação para o movimento harmônico simples**

$$a_x = \frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x$$

Componente  $x$  da aceleração

Constante de força da força restauradora

Deslocamento

Segunda derivada do deslocamento

Massa do objeto

# Aplicações do movimento harmônico simples

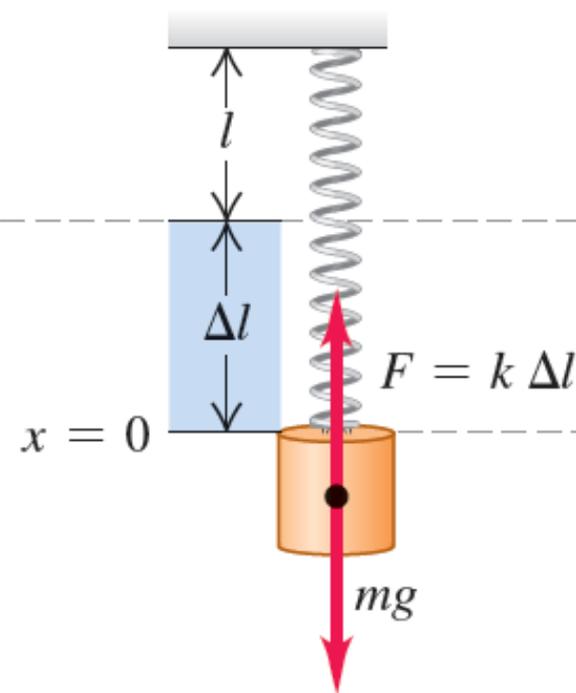
## MHS na direção vertical

- Um corpo preso na extremidade de uma mola suspensa:

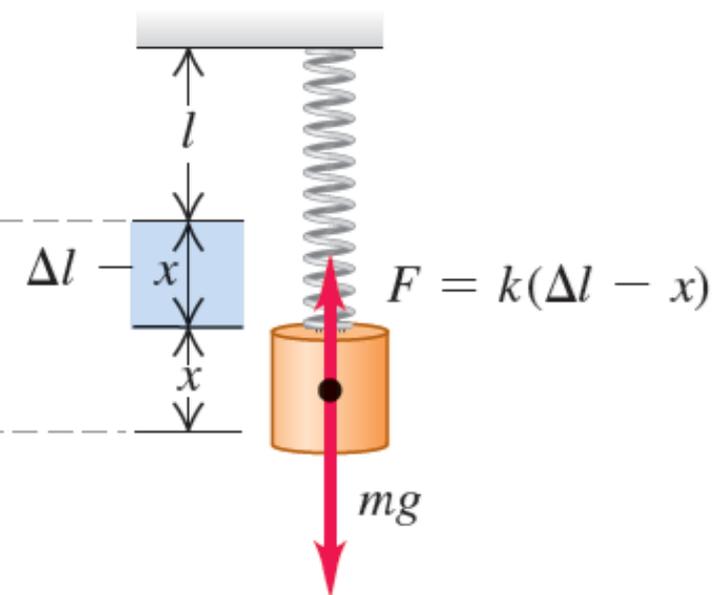
(a)



(b) Um corpo suspenso na extremidade da mola está em equilíbrio quando a força da mola de baixo para cima possui módulo igual ao do peso do corpo.



(c) Se o corpo sofre um deslocamento a partir da posição de equilíbrio, a força restauradora do corpo é proporcional a esse deslocamento. As oscilações constituem um MHS.



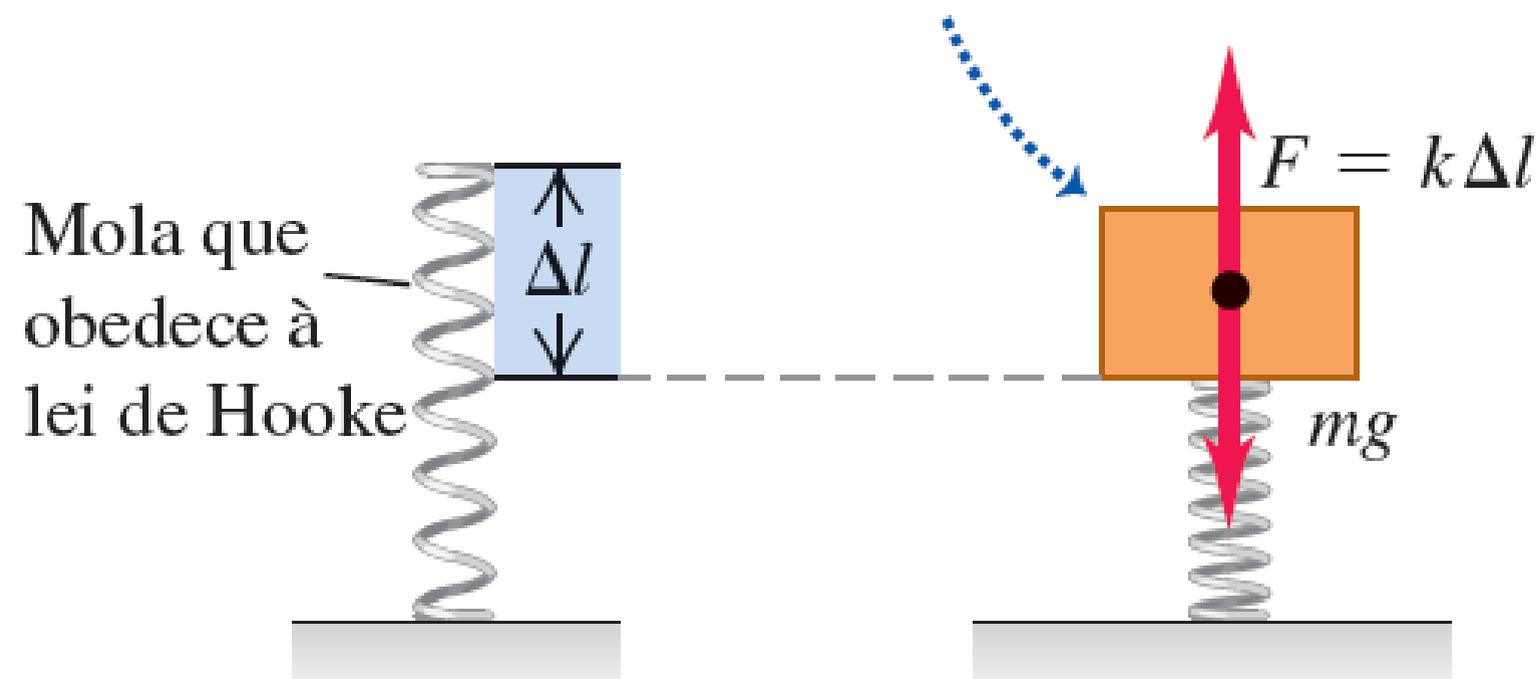
# Aplicações do movimento harmônico simples

---

## MHS na direção vertical

- Quando um corpo com peso  $mg$  é colocado verticalmente sobre uma mola:

Um corpo é colocado sobre a mola. Ele está em equilíbrio quando a força de baixo para cima exercida pela mola comprimida for igual ao peso do corpo.



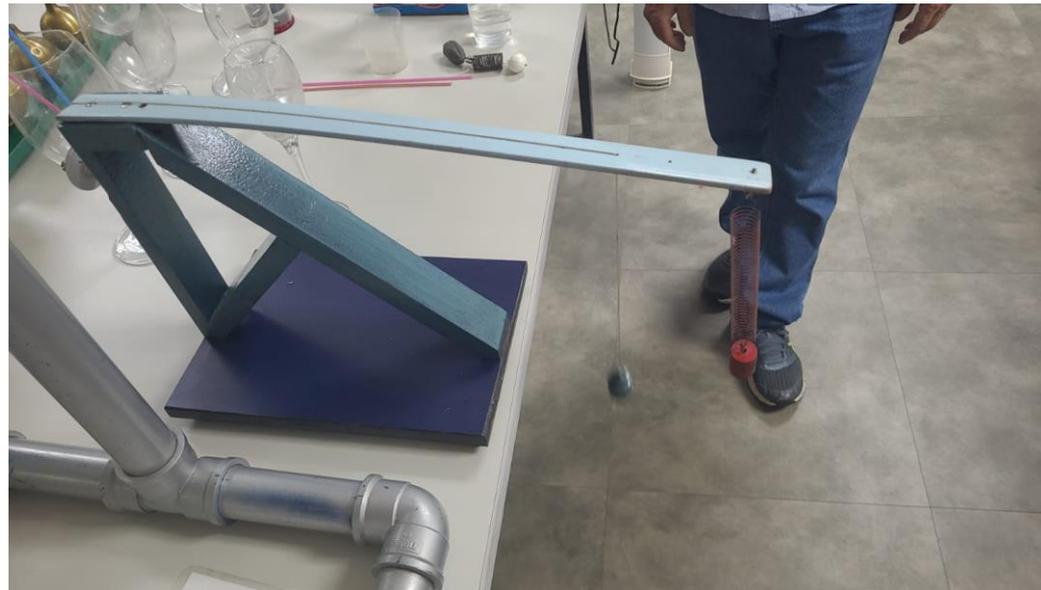
# Experimento computacional

---

[Masses and Springs \(colorado.edu\)](#)

# Oscilação forçada

---



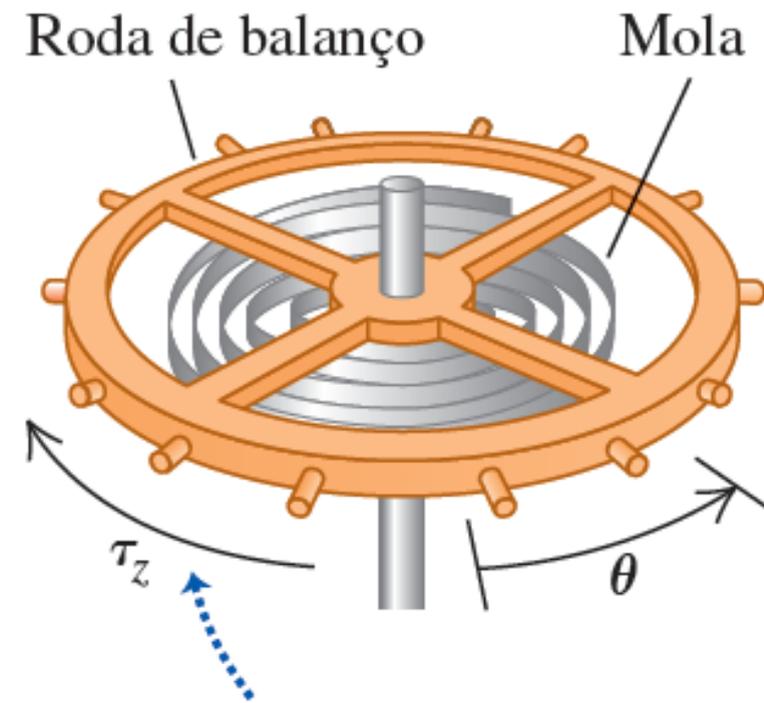
- Em sala, foi visto oscilações normais, em que tínhamos apenas um pêndulo simples ou apenas um sistema massa mola. Mas o que ocorre se tomarmos, por exemplo, o sistema massa-mola e adicionarmos uma perturbação: uma força, por exemplo? Chamamos esse tipo de situação de oscilação forçada.
- Sabendo que o fio do pêndulo tem comprimento ajustável, calcule e preveja qual o tamanho do fio que é necessário para que o sistema entre em ressonância (a oscilação do pêndulo tenha a mesma frequência que a oscilação do massa-mola).

# Aplicações do movimento harmônico simples

---

## MHS angular

- A roda de balanço de um relógio mecânico. A mola helicoidal exerce um torque restaurador proporcional ao deslocamento angular  $\theta$ . Logo, o movimento é um MHS:



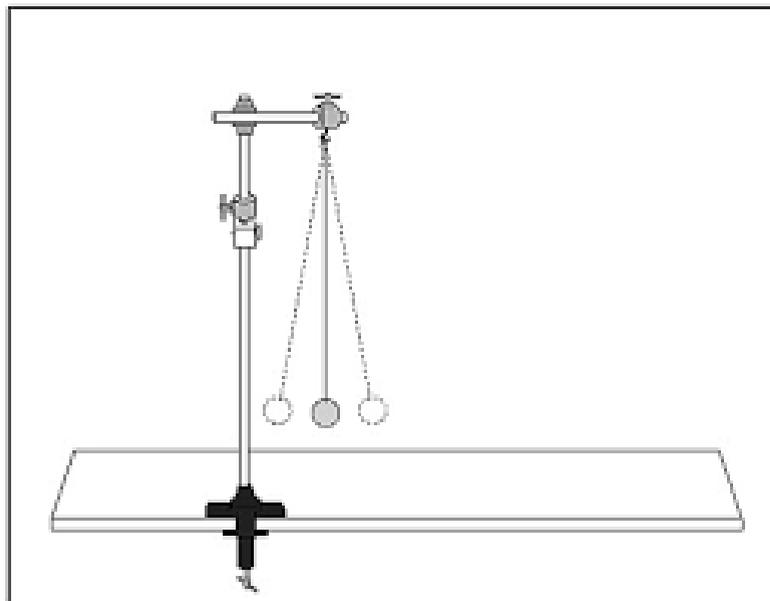
O torque da mola  $\tau_z$  se opõe ao deslocamento angular  $\theta$ .

---

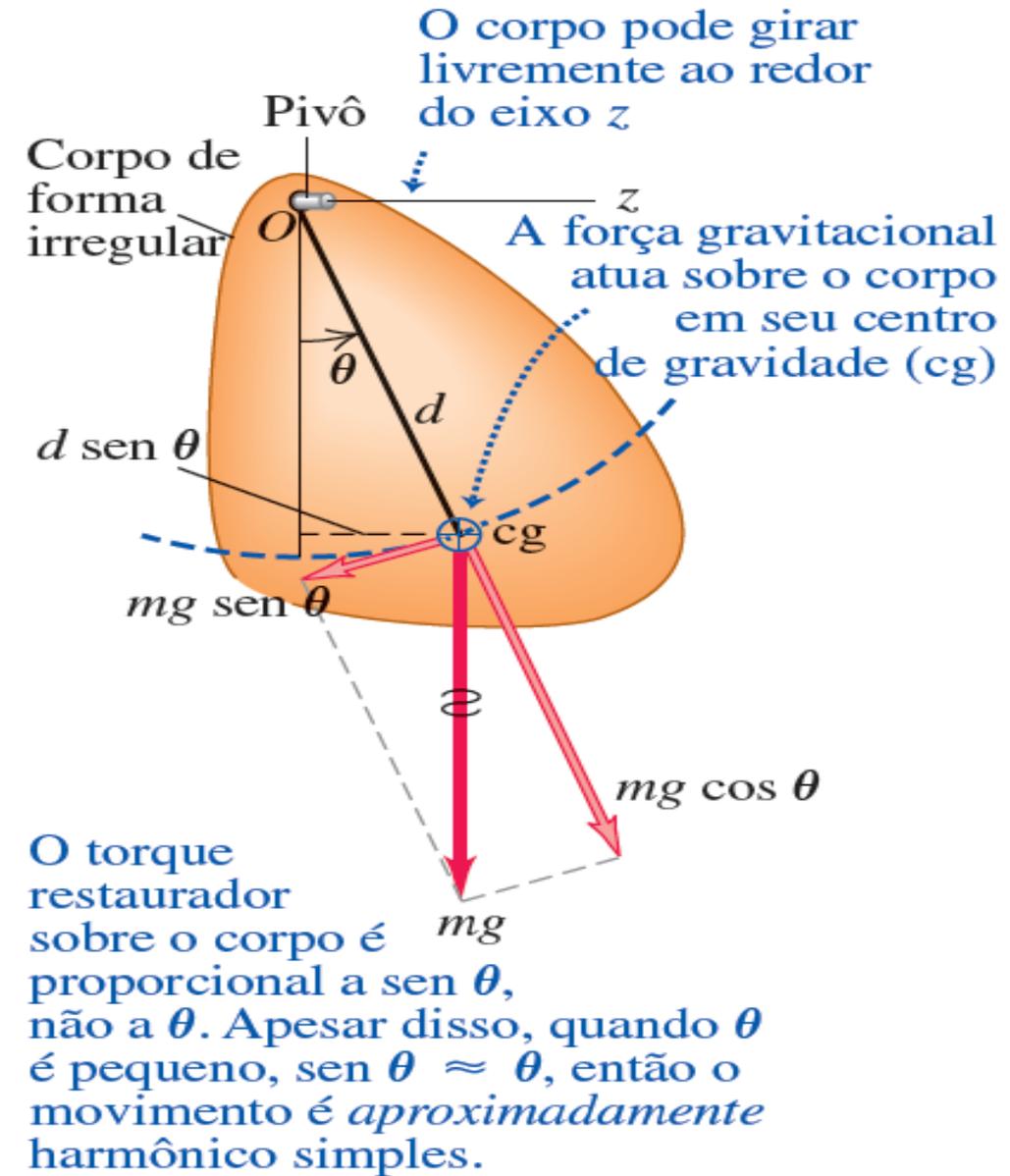
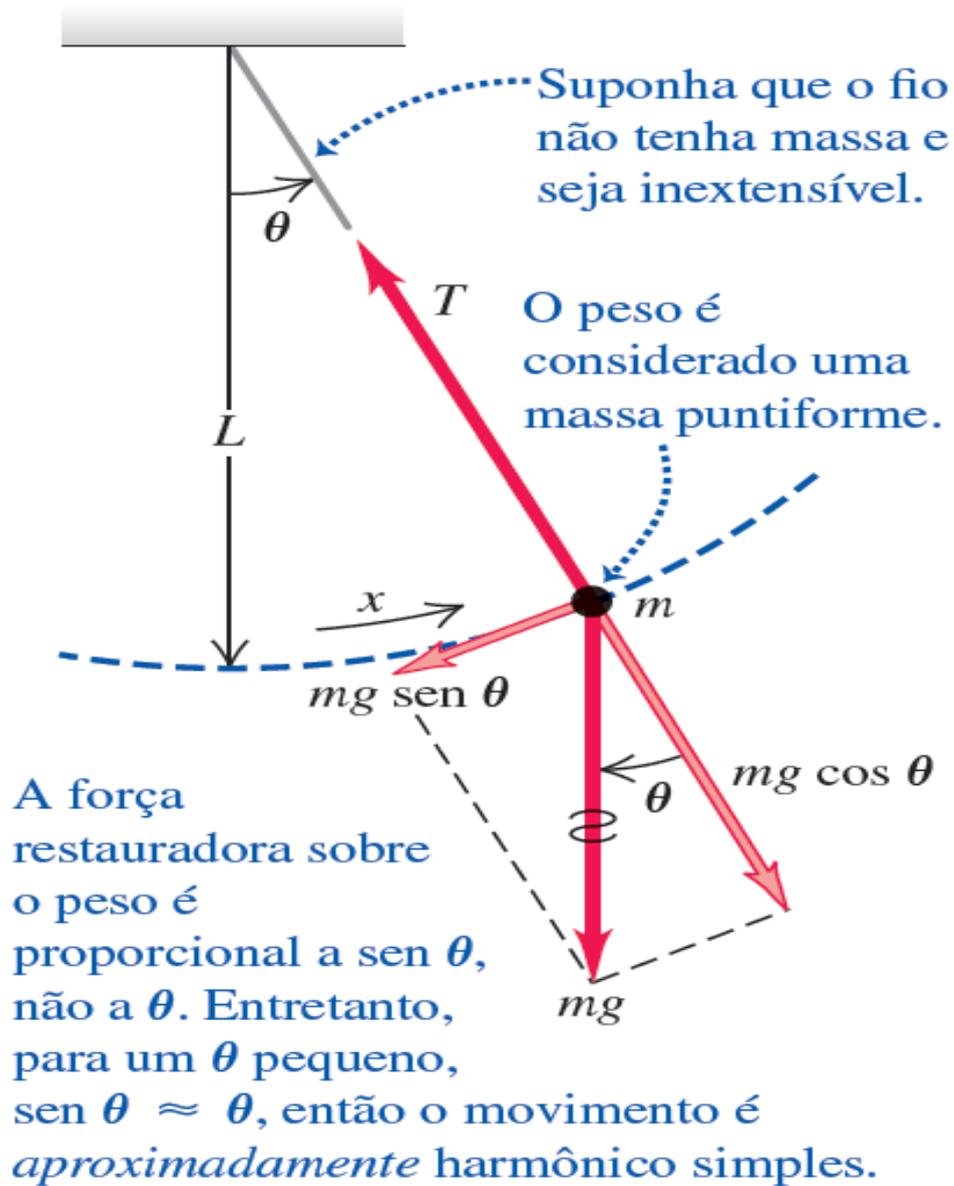
# O pêndulo simples

---

- Um **pêndulo simples** é um modelo idealizado constituído por um corpo puntiforme suspenso por um fio inextensível de massa desprezível.
- Quando esse corpo é puxado lateralmente a partir de sua posição de equilíbrio e a seguir liberado, ele oscila em torno da posição de equilíbrio.



# Pêndulo ideal simples



# Experimento computacional

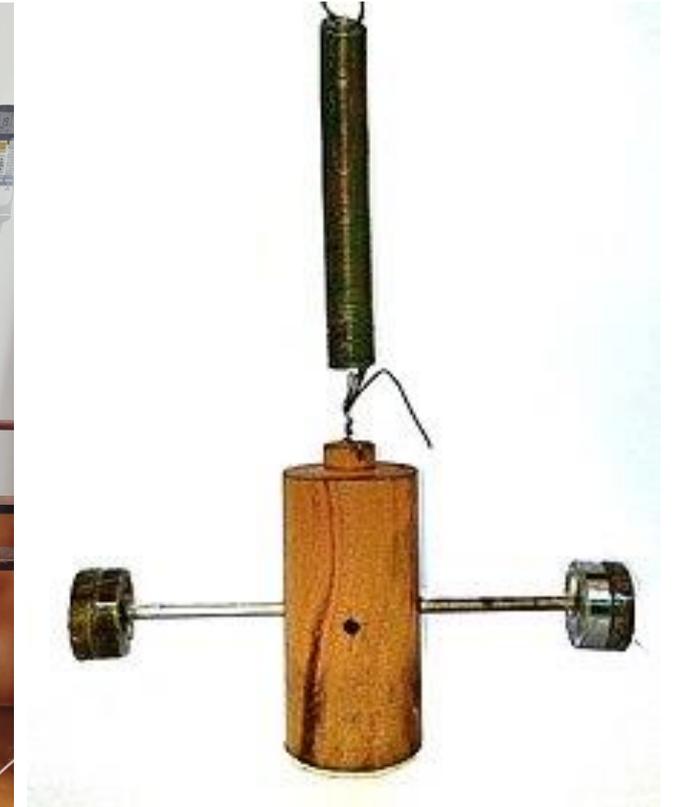
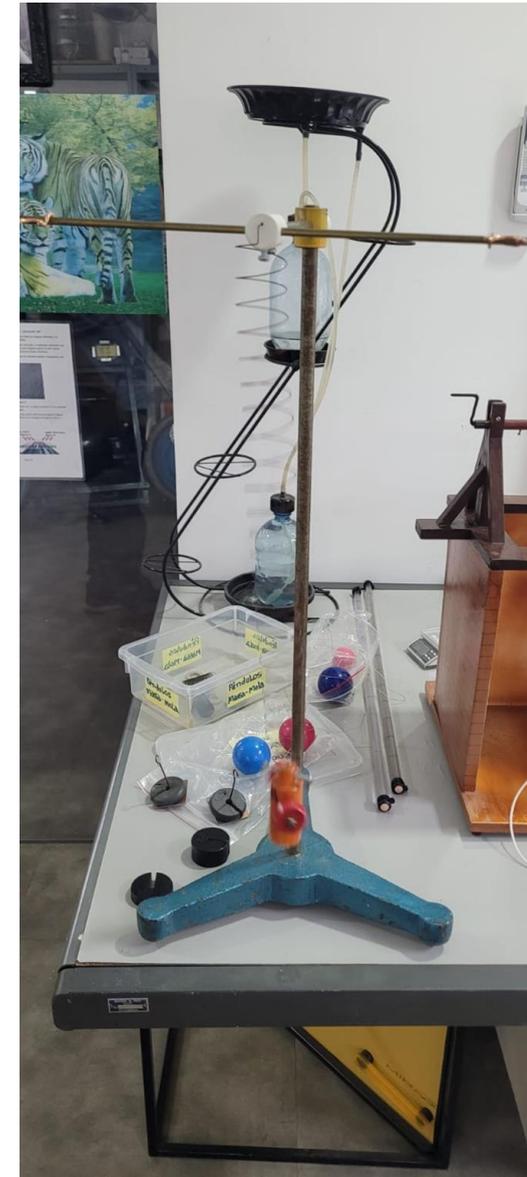
---

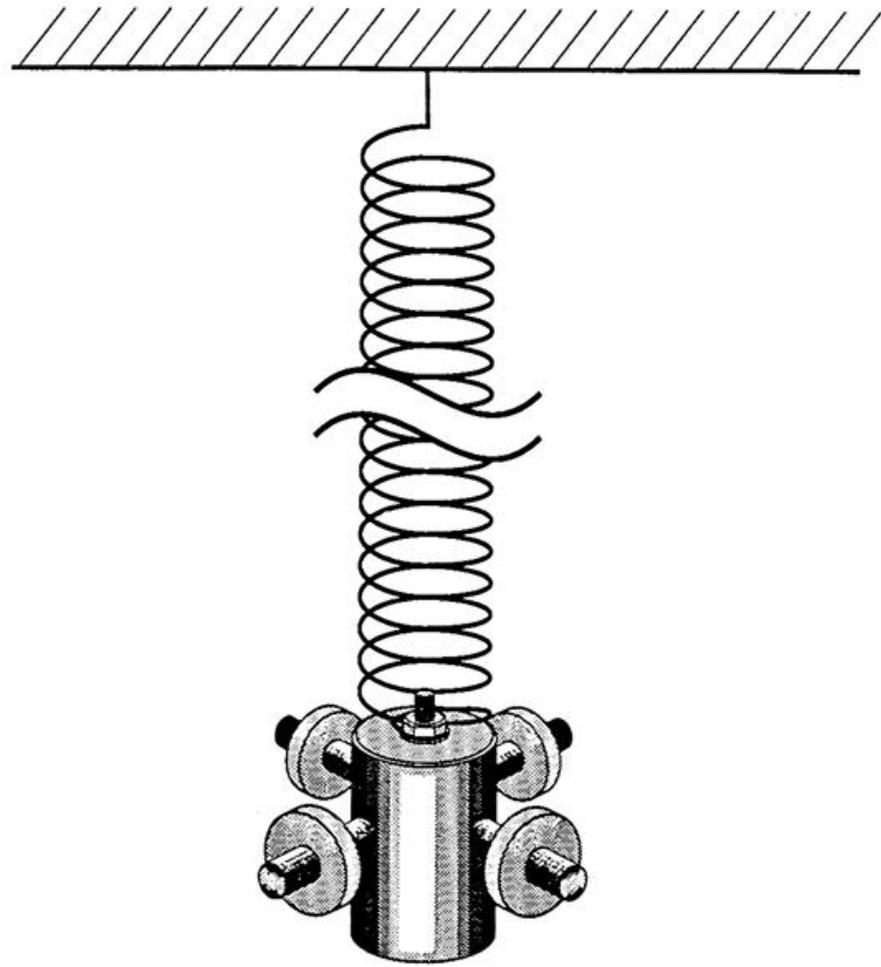
[Pendulum Lab \(colorado.edu\)](https://pendulumlab.colorado.edu/)

# Pêndulo de Wilberforce

- Como a energia é transferida da oscilação vertical para a angular ?
- Como evitar a transferência de energia ?
- Qual a relação entre o pêndulo de Wilberforce e a sua máquina de lavar ?
- Como encontrar as duas frequências naturais ?

[e-Aulas da USP :: Oscilações e Ondas - Tema 4 - Osciladores...](#)





$$m\ddot{z} + kz + \frac{1}{2}\epsilon\theta = 0$$

and

$$I\ddot{\theta} + \delta\theta + \frac{1}{2}\epsilon z = 0,$$

Fig. 1. Sketch of our Wilberforce pendulum. The actual length of the spring is almost 2 m.

# Solução

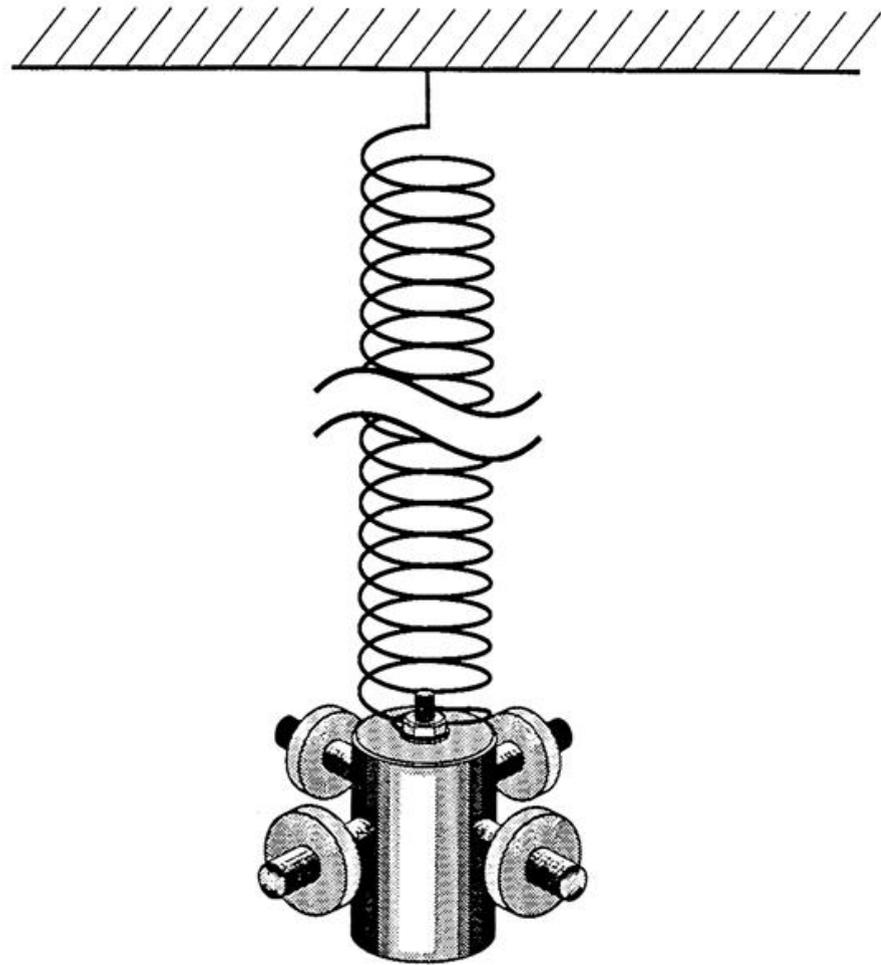


Fig. 1. Sketch of our Wilberforce pendulum. The actual length of the spring is almost 2 m.

$$\omega_z^2 = k/m \text{ and } \omega_\theta^2 = \delta/\tilde{I},$$

$$\frac{d^4\theta}{dt^4} + (\omega_z^2 + \omega_\theta^2)\frac{d^2\theta}{dt^2} + \left(\omega_z^2\omega_\theta^2 - \frac{\epsilon^2}{4mI}\right)\theta = 0, \quad (4)$$

where an equation of the same form exists for  $z$ .

Assuming a solution of the form

$$\theta(t) = Ae^{i\omega t}, \quad (5)$$

and inserting this into (4), we obtain a quartic equation,

$$\omega^4 - (\omega_z^2 + \omega_\theta^2)\omega^2 + (\omega_z^2\omega_\theta^2 - \epsilon^2/4mI) = 0, \quad (6)$$

which can be solved to determine the frequencies of the normal modes,

$$\omega^2 = \frac{1}{2}\{\omega_\theta^2 + \omega_z^2 \pm [(\omega_\theta^2 - \omega_z^2)^2 + \epsilon^2/mI]^{1/2}\}. \quad (7)$$

The frequencies of the two normal modes are then

$$\begin{aligned} \omega_1^2 &= \frac{1}{2}\{\omega_\theta^2 + \omega_z^2 + [(\omega_\theta^2 - \omega_z^2)^2 + \epsilon^2/mI]^{1/2}\} \\ &= \omega^2 + (\epsilon^2/4mI)^{1/2}, \end{aligned} \quad (8)$$

and

$$\begin{aligned} \omega_2^2 &= \frac{1}{2}\{\omega_\theta^2 + \omega_z^2 - [(\omega_\theta^2 - \omega_z^2)^2 + \epsilon^2/mI]^{1/2}\} \\ &= \omega^2 - (\epsilon^2/4mI)^{1/2}, \end{aligned} \quad (9)$$

# Solução

$$f_T = \sqrt{\frac{k}{m}} \approx \sqrt{\frac{\kappa}{I}} = f_R$$

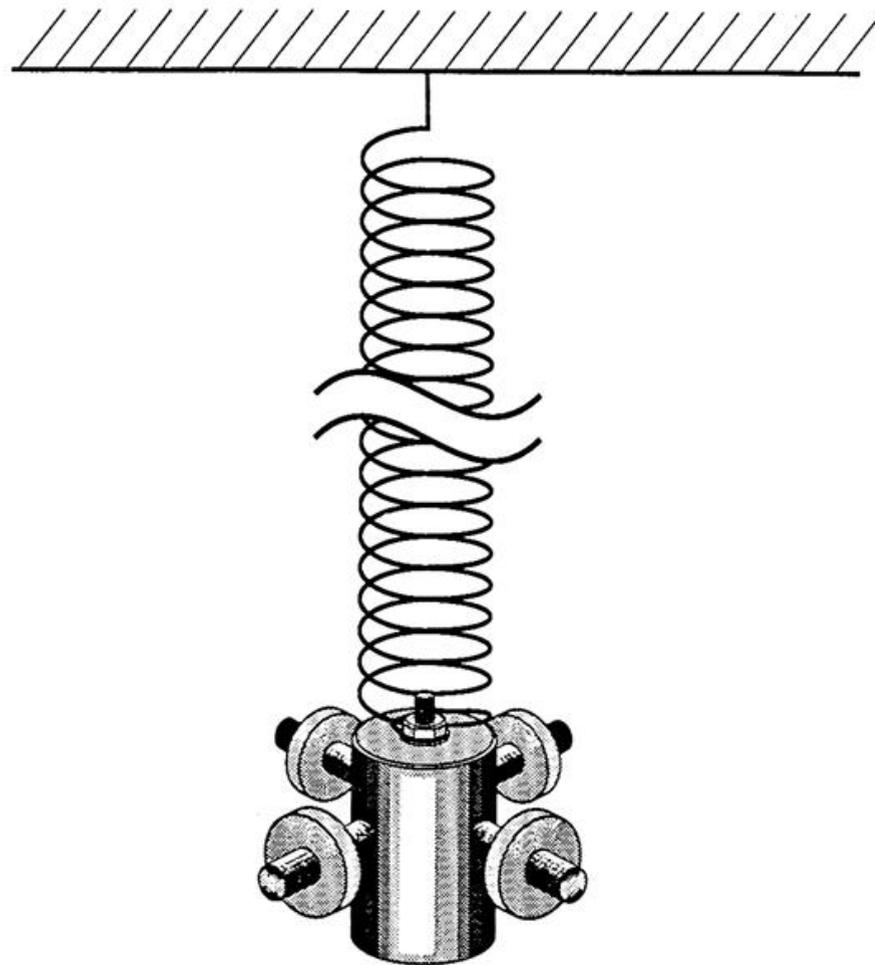


Fig. 1. Sketch of our Wilberforce pendulum. The actual length of the spring is almost 2 m.

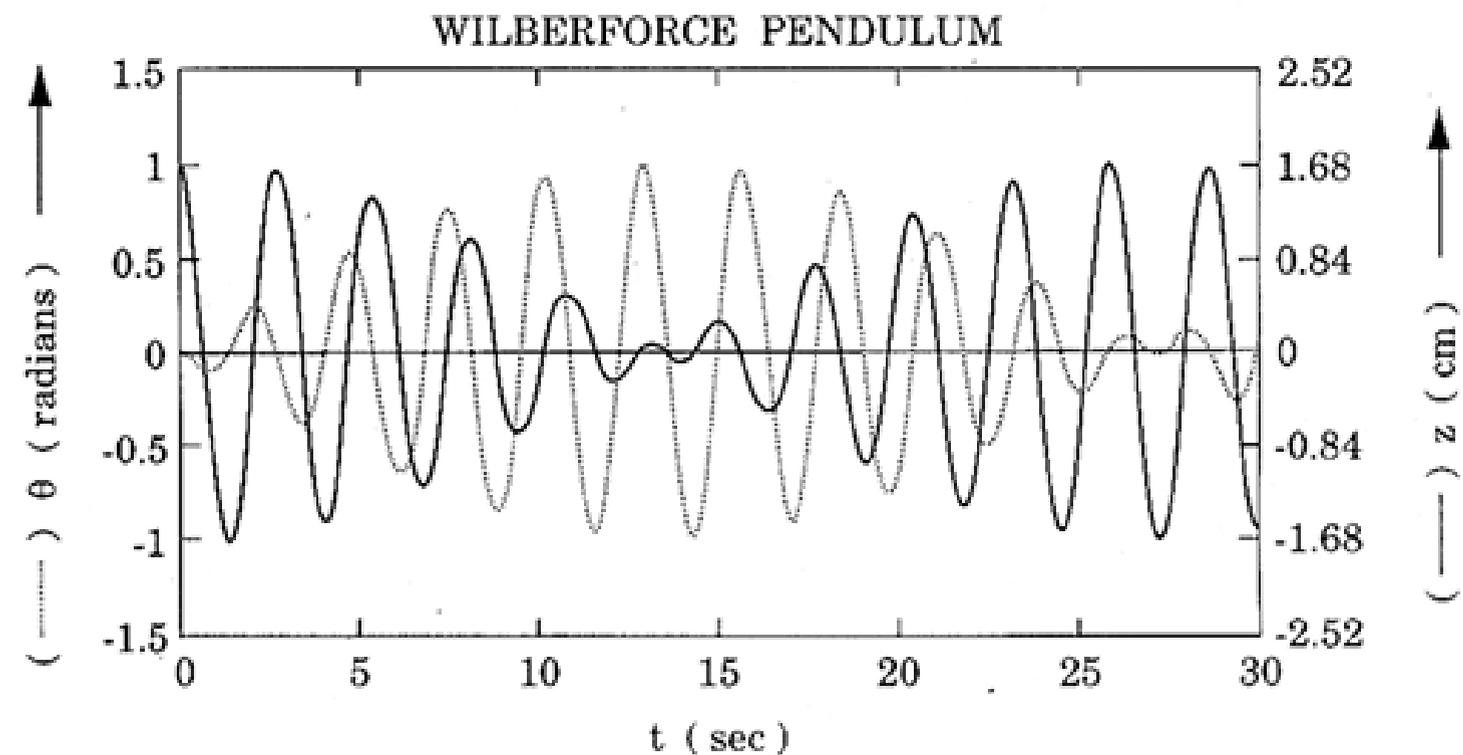


Fig. 2. Coordinates  $z$  and  $\theta$  as a function of time for our Wilberforce pendulum, when the pendulum is started in the longitudinal mode by lifting the bob straight up and releasing it from rest.

# Oscilações amortecidas

---

- Um **sino** balançando por si só acaba parando de oscilar em virtude das forças amortecedoras (resistência do ar e atrito no ponto de suspensão):



# Oscilações amortecidas

---

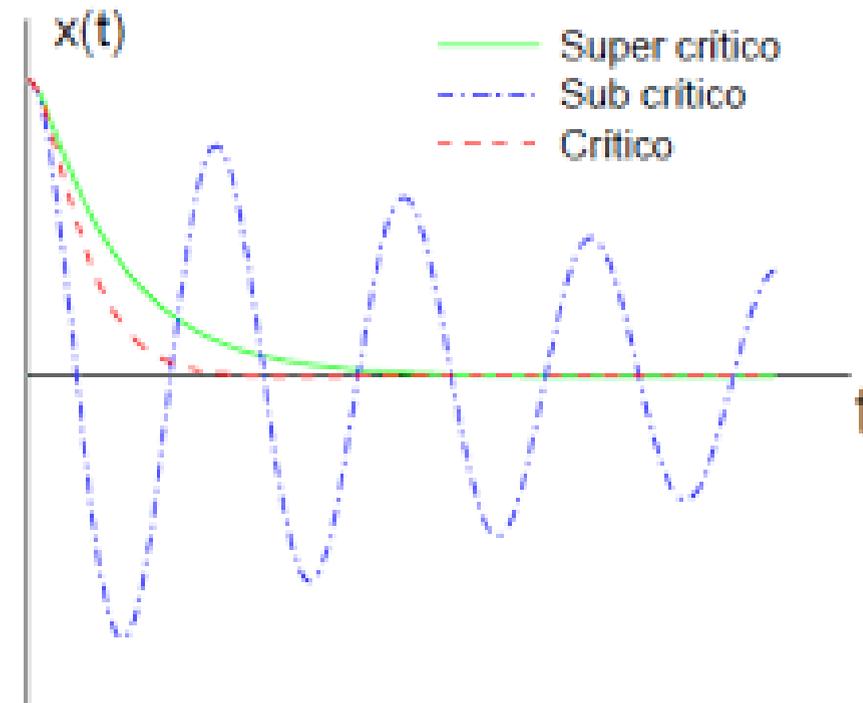


- E se, ao invés de aplicarmos uma força que induza a um estímulo da oscilação, provoquemos uma perturbação que leve ao freamento da oscilação? Nesse caso, temos a situação de oscilação amortecida. Sendo mais um caso de oscilação que difere da comumente usada oscilação harmônica simples.
- Temos diferentes tipos de amortecimento:
  1. **Amortecimento subcrítico:** ainda temos oscilações. O sistema ainda se movimenta ao redor do ponto de equilíbrio, mas a amplitude de oscilação diminui a cada oscilação.
  2. **Amortecimento crítico:** o sistema é tirado do equilíbrio e retorna para o ponto de equilíbrio, sendo frenado até chegar em  $x = 0$  (ponto de equilíbrio).
  3. **Amortecimento supercrítico:** situação semelhante à do crítico, mas com maior intensidade, a massa demora mais tempo até chegar ao ponto de equilíbrio. Ou seja, a frenagem é maior.

# Oscilações amortecidas



- Sabendo disso, para cada tipo de oscilação amortecida, dê exemplo de um fluido que possam levar a esse tipo de oscilação.
- 
- Em nosso experimento em questão, é possível calcular propriedades do fluido em questão sabendo as variáveis do sistema massa-mola?



# Oscilações amortecidas

---

- Quando a força de amortecimento é relativamente pequena, o movimento é descrito por:

**Deslocamento do oscilador com pequeno amortecimento**

$$x = Ae^{-(b/2m)t} \cos(\omega' t + \phi)$$

Amplitude inicial      Constante de amortecimento      Massa      Tempo

Frequência angular das oscilações amortecidas      Ângulo de fase

- A frequência angular dessas oscilações amortecidas é dada por:

**Frequência angular do oscilador com pequeno amortecimento**

$$\omega' = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{b^2}{4m^2}}$$

Constante de força da força restauradora      Constante de amortecimento      Massa

# Oscilações forçadas e ressonância

---

- Quando aplicamos uma força propulsora variando periodicamente com uma frequência angular  $\omega_d$  a um oscilador harmônico amortecido, o movimento resultante é uma **oscilação forçada** ou uma **oscilação com força propulsora**.

Amplitude de um oscilador forçado

Valor máximo da força propulsora

Constante de amortecimento

Constante de força restauradora

Massa

Frequência angular da força propulsora

$$A = \frac{F_{\text{máx}}}{\sqrt{(k - m\omega_d^2)^2 + b^2\omega_d^2}} \quad (1)$$

---

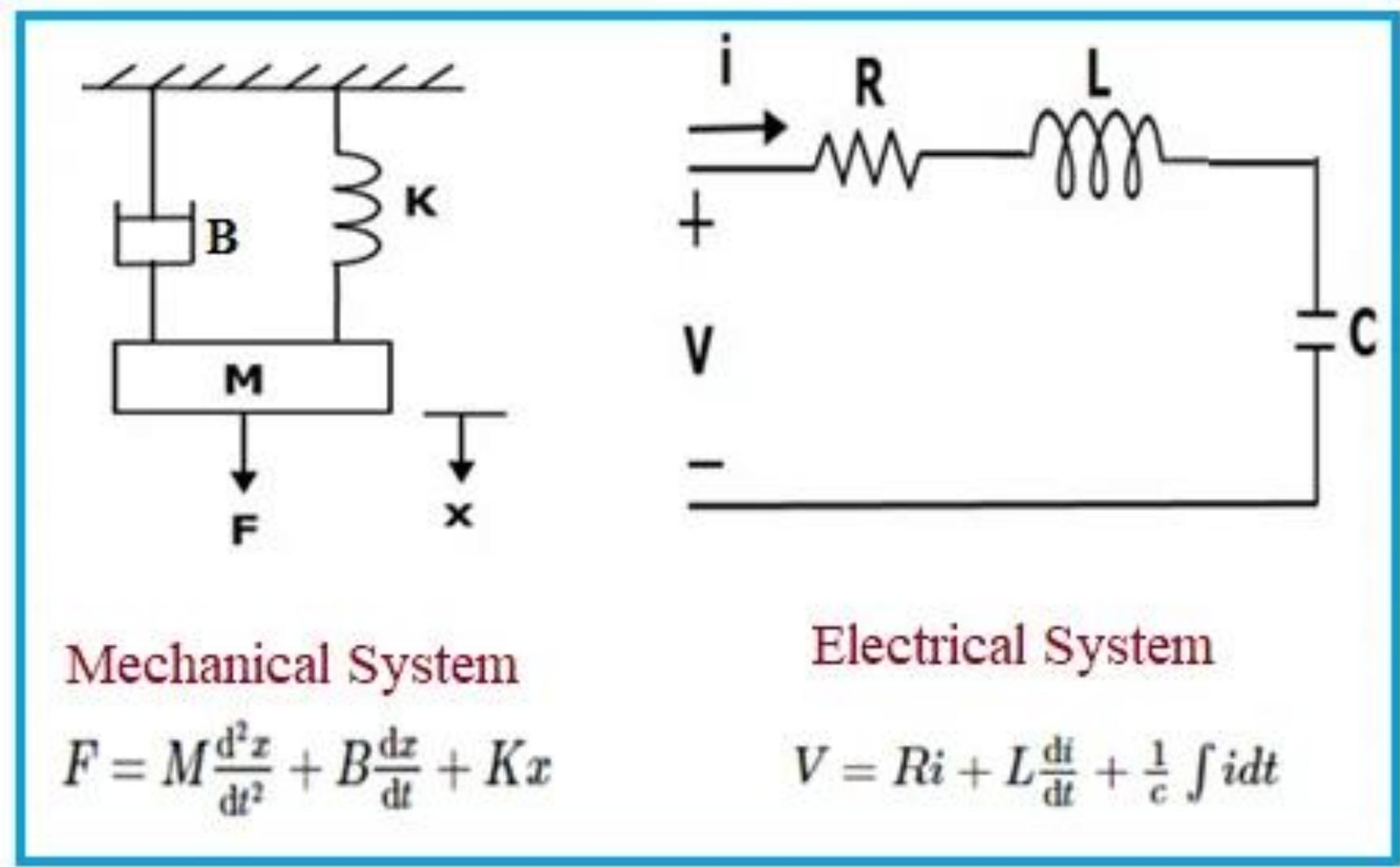
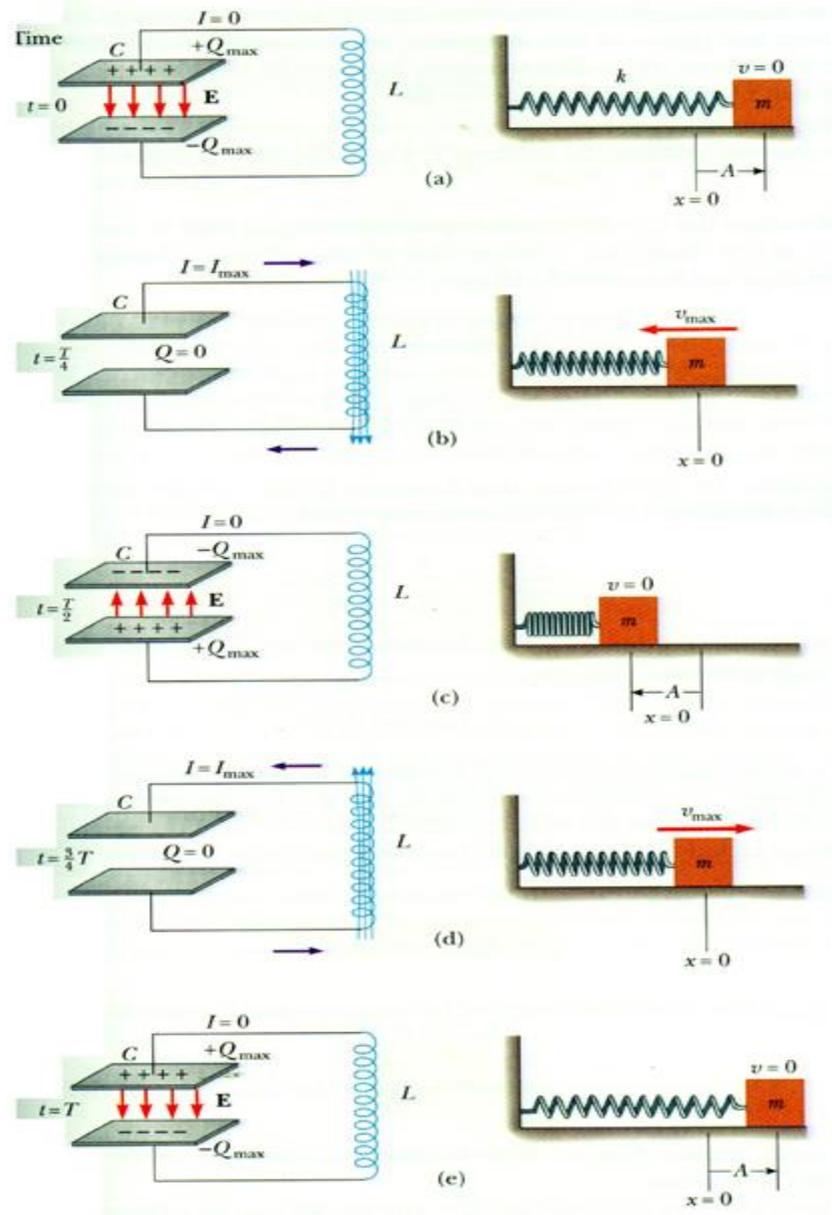
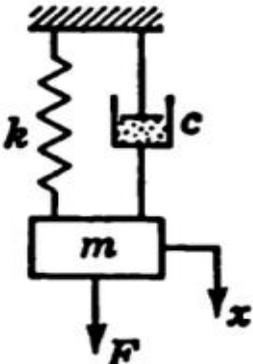
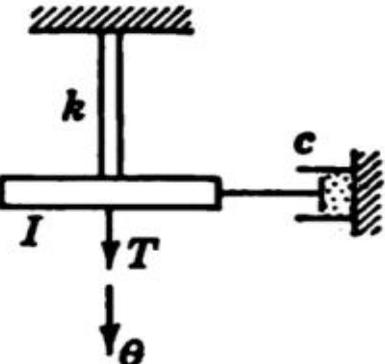
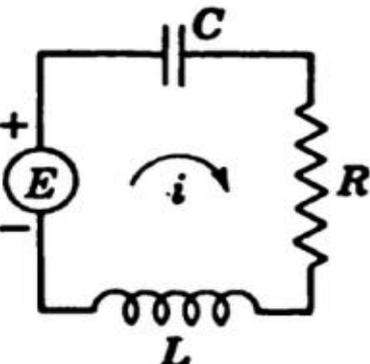
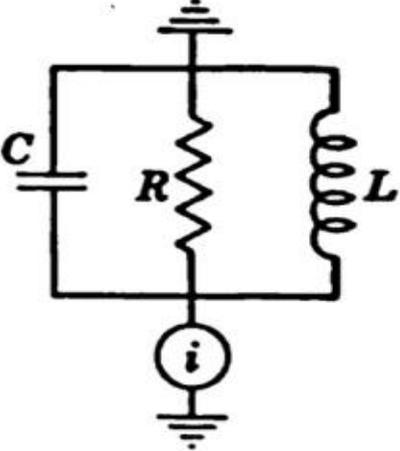
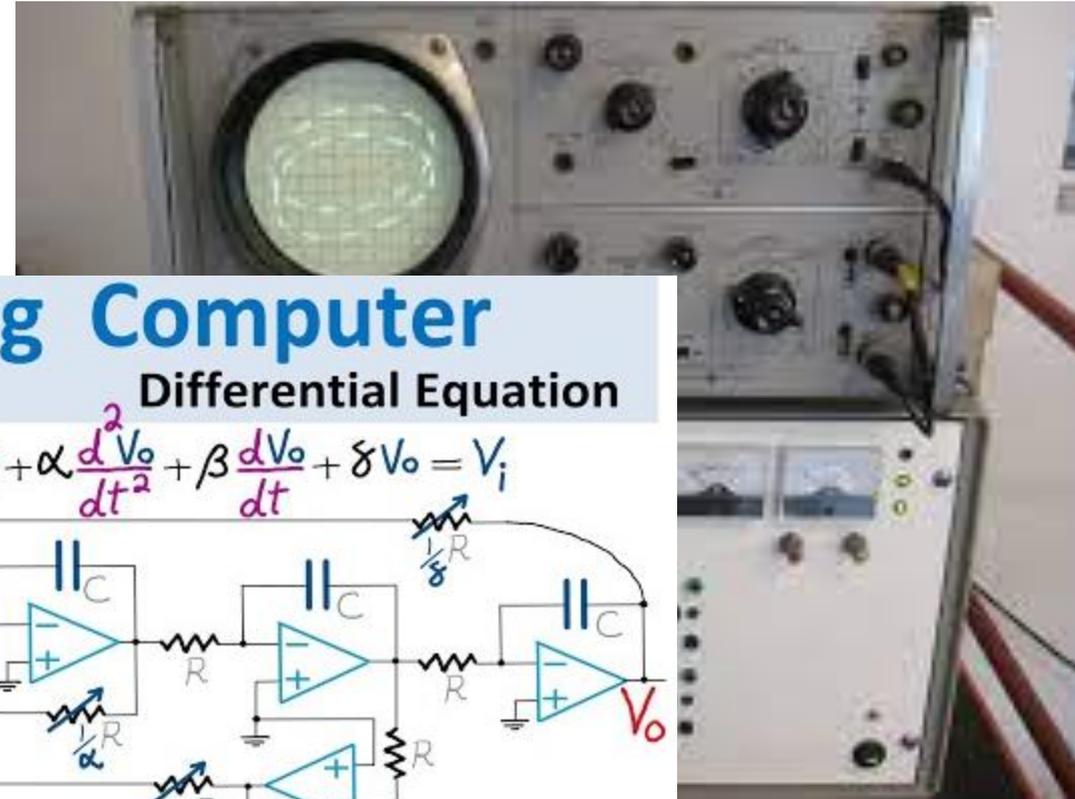


TABLE 9.1. SUMMARY OF ANALOGOUS ELECTRICAL AND MECHANICAL QUANTITIES

Rectilinear mechanical system	Torsional mechanical system	Mass-inductance analogy	Mass-capacitance analogy
			
Force $F$	$\doteq$ Torque $T$	$\doteq$ Voltage $E$	$\doteq$ Current $i$
Mass $m$	$\doteq$ Inertia $I$	$\doteq$ Inductance $L$	$\doteq$ Capacitance $C$
Damping $c$	$\doteq$ Damping $c$	$\doteq$ Resistance $R$	$\doteq$ Conductance $\frac{1}{R}$
Velocity $v$	$\doteq$ Velocity $\Omega$	$\doteq$ Current $i$	$\doteq$ Voltage $E$
Compliance $\frac{1}{k}$	$\doteq$ Compliance $\frac{1}{k}$	$\doteq$ Capacitance $C$	$\doteq$ Inductance $L$
Displacement $x$	$\doteq$ Displacement $\theta$	$\doteq$ Charge $q$	$\doteq$ $\int_0^t E dt$

# Computador analógico

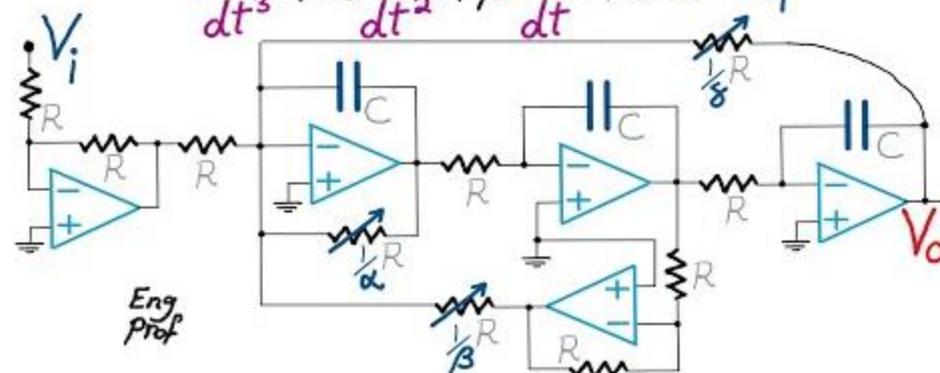
---



## Analog Computer

Solves Differential Equation

$$\frac{d^3 V_o}{dt^3} + \alpha \frac{d^2 V_o}{dt^2} + \beta \frac{dV_o}{dt} + \gamma V_o = V_i$$



# Problema

9. Um bloco cúbico de 10 cm de aresta e densidade  $8 \text{ g/cm}^3$  está suspenso do teto por uma mola de constante elástica  $40 \text{ N/m}$  e comprimento relaxado de  $0,5 \text{ m}$ , e mergulhado dentro de um fluido viscoso de densidade  $1,25 \text{ g/cm}^3$ . Na situação considerada, a resistência do fluido é proporcional à velocidade, com coeficiente de proporcionalidade  $\rho = 2 \text{ N.s/m}$ . Inicialmente em equilíbrio, o bloco é deslocado de  $1 \text{ cm}$  para baixo e solto a partir do repouso. Com origem no teto e eixo  $z$  vertical orientado para baixo (fig. P.1), determine a coordenada  $z$  da extremidade superior do bloco em função do tempo.

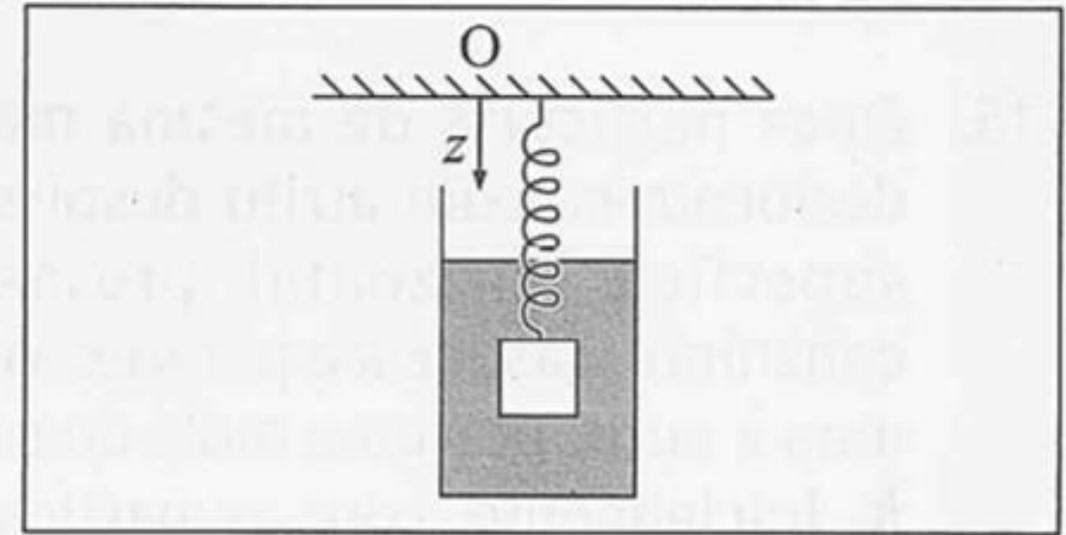


Figura P.1

# Problema 2

17. Um modelo clássico para a molécula de  $\text{CO}_2$  é constituído por duas partículas idênticas de massa  $M$  ligadas a uma partícula central de massa  $m$  por molas idênticas de constante elástica  $k$  e massa desprezível. Sejam  $x_1$ ,  $x_2$  e  $x_3$  os deslocamentos das três partículas a partir das respectivas posições de equilíbrio (fig. P.6). (a) Escreva as equações de movimento para  $x_1$ ,  $x_2$  e  $x_3$  e verifique que o centro de massa do sistema permanece em repouso ou em movimento retilíneo uniforme. (b) Obtenha as equações de movimento para as coordenadas relativas,  $x_2 - x_1 = \xi$  e  $x_3 - x_2 = \eta$ . (c) A partir de (b), calcule as frequências angulares de oscilação associadas aos dois modos normais de vibração do sistema. Interprete fisicamente estes dois modos, caracterizando os tipos de oscilação das massas a eles associados. (d) Aplique este modelo à molécula de  $\text{CO}_2$ , calculando a razão entre as duas frequências de modos normais de vibração para esta molécula. Tome as massas do carbono e oxigênio como 12 e 16, respectivamente, em unidades de massa atômica.

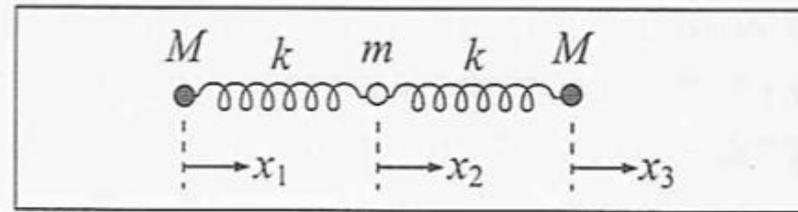
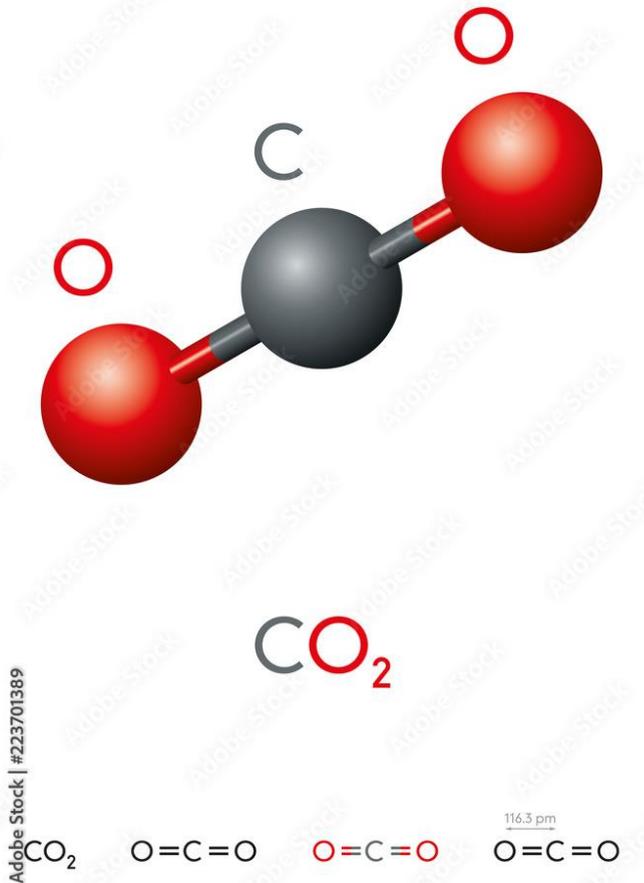


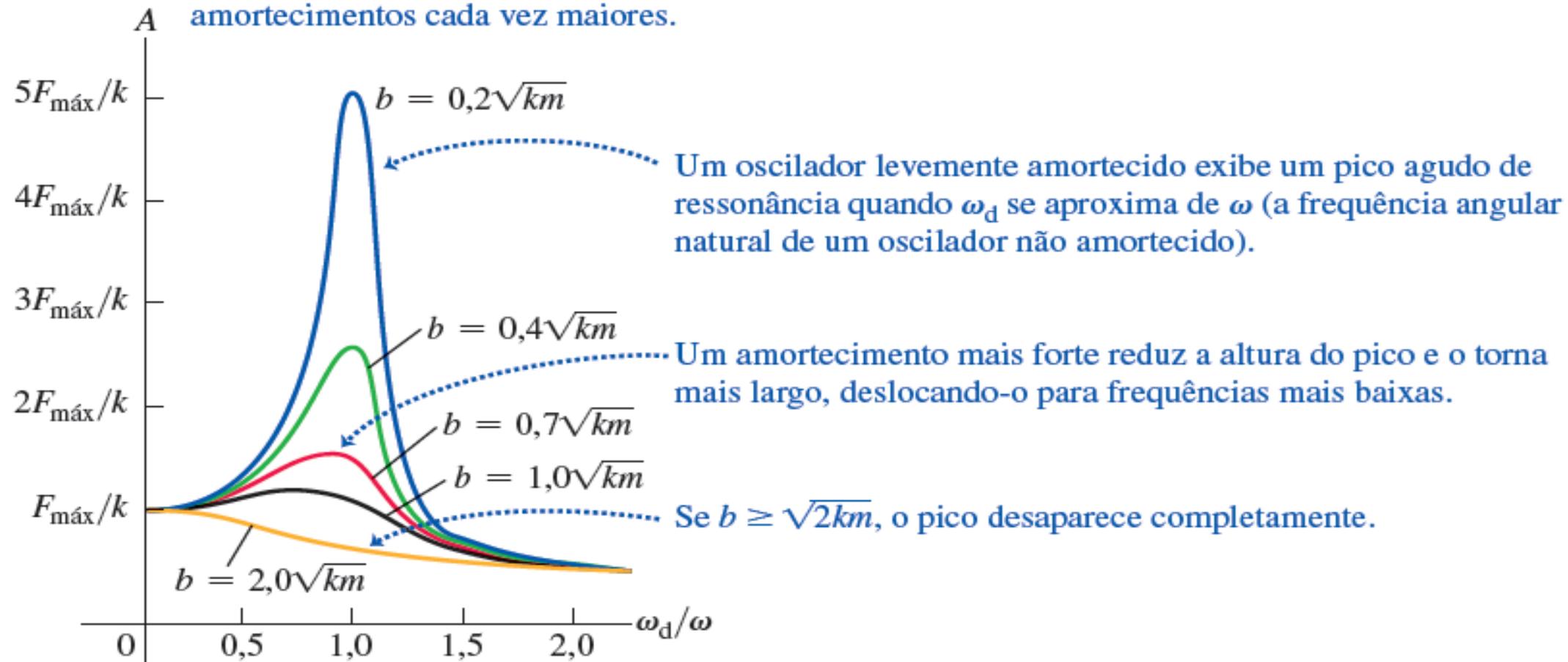
Figura P.6



# Oscilações forçadas e ressonância

- Gráfico da amplitude  $A$  da oscilação forçada em função da frequência angular  $\omega_d$  da força propulsora:

Cada curva mostra a amplitude  $A$  para um oscilador sujeito a uma força propulsora em várias frequências angulares  $\omega_d$ . As curvas sucessivas de amplitude cada vez menor representam amortecimentos cada vez maiores.



Um oscilador levemente amortecido exibe um pico agudo de ressonância quando  $\omega_d$  se aproxima de  $\omega$  (a frequência angular natural de um oscilador não amortecido).

Um amortecimento mais forte reduz a altura do pico e o torna mais largo, deslocando-o para frequências mais baixas.

Se  $b \geq \sqrt{2km}$ , o pico desaparece completamente.

A frequência angular da força propulsora  $\omega_d$  é igual à frequência angular natural  $\omega$  de um oscilador não amortecido.

# Oscilações forçadas e ressonância

---

- A **ressonância** é o fenômeno que ocorre quando existe um pico de amplitude provocado por uma força cuja frequência está próxima da frequência de oscilação natural do sistema.
  - A física está repleta de exemplos de ressonância.
-

# Sumário – 17/04/2024

---

- Oscilações amortecidas e forçadas

Devolutiva:

- Como foi a aula hoje ? (Moodle)

<https://forms.gle/h5K7EmJQZkNzsorx6>

