

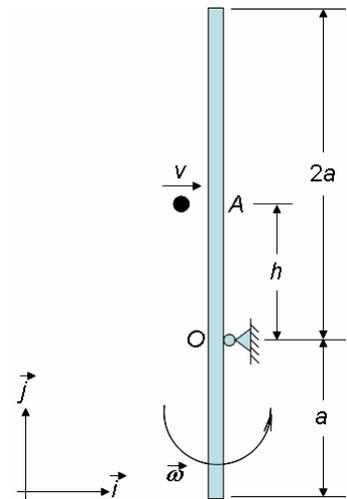


**PME 2200 – MECÂNICA B – Segunda Prova – 22 de maio de 2007 - Gabarito**

**1ª Questão** (3,5 pontos) Uma barra de massa  $M$  e comprimento  $3a$  gira em torno de um ponto  $O$  com vetor de rotação  $\vec{\omega} = \omega \vec{k}$  constante. Em um dado instante, quando ela se encontra paralela ao versor  $\vec{j}$ , a barra é atingida por uma partícula de massa  $m$  e velocidade  $\vec{v} = v\vec{i}$ , em seu ponto  $A$ .

a) Supondo que o choque foi perfeitamente anelástico, determine qual deve ser a altura  $h$  para que a barra tenha velocidade angular nula no instante imediatamente após o choque. Sob que condição esta situação é possível?

b) Determine a perda de energia cinética que ocorre durante o choque.



a) No sistema isolado, formado pela massa  $m$  e pela barra rígida articulada em (O), a única *força externa* aplicada ao *sistema* é a força reativa na articulação. O momento dessa força em relação a (O) é nulo e, portanto, o momento angular  $\vec{H}_O$  do sistema conserva-se. (0,5)

Mas

$$\vec{H}_O = J_O \omega \vec{k} + h \vec{j} \wedge m v \vec{i} = (J_O \omega - m v h) \vec{k} \quad (0,5)$$

e como o sistema fica em repouso após o impacto ( $\vec{H}_O = \vec{0}$ ) a conservação do momento angular obriga que  $\vec{H}_O = \vec{0}$  seja nulo para todo o tempo; portanto

$$h = \frac{J_O \omega}{m v} \quad (0,5)$$

O momento de inércia de uma barra homogênea de massa  $M$  em relação ao centro de gravidade é igual a  $M l^2 / 12$ , onde  $l$  é o comprimento da barra. Portanto

$$J_O = J_G + M \left( \frac{a}{2} \right)^2 = \frac{M(3a)^2}{12} + \frac{M a^2}{4} = M a^2 \quad (0,5)$$

Esta situação só é possível se  $h < 2a$ , ou seja, se

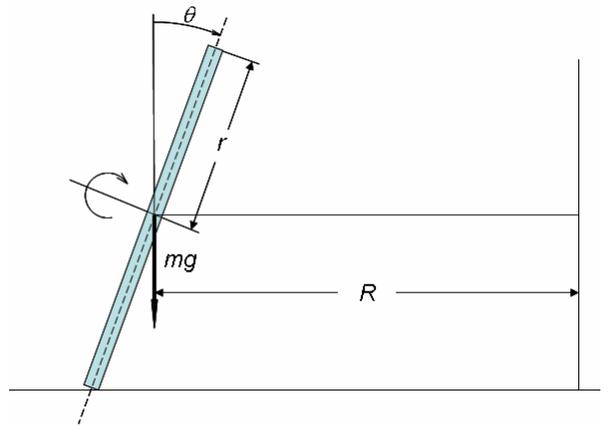


$$h = \frac{Ma^2\omega}{mv} < 2a \quad (0,5)$$

b) A energia cinética final será nula, portanto a perda de energia cinética será igual à energia cinética inicial:

$$\Delta T = -\left(\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}M a^2 \omega^2\right) \quad (1,0)$$

**2ª Questão** (3,0 pontos) Um disco homogêneo de raio  $r$  e massa  $m$  está se movendo em uma trajetória circular de raio  $R$ , sobre um plano horizontal, de maneira que seu baricentro tem velocidade uniforme  $v$ . Devido a efeitos giroscópicos, o disco inclina-se de um ângulo  $\theta$ , como mostrado na figura. Sabendo que não há escorregamento entre o disco e o plano, determine o ângulo  $\theta$ .



- Vetores de rotação

(1,0)

- Movimento absoluto

$$\vec{V}_{O_{abs}} = \vec{0}; \quad \vec{V}_{G_{abs}} = -V\vec{k}$$

$$\vec{V}_{G_{abs}} = \vec{V}_{O_{abs}} + \vec{\omega}_{abs} \wedge (G - O); \text{ onde } \vec{\omega}_{abs} = \omega_t \vec{t} + \omega_n \vec{n} + \omega_z \vec{k}$$

$$\Rightarrow -V\vec{k} = (\omega_t \vec{t} + \omega_n \vec{n} + \omega_z \vec{k}) \wedge (r\vec{t})$$

$$\Rightarrow -V\vec{k} = -\omega_n r\vec{k} + \omega_z r\vec{n} \quad \Rightarrow \omega_n = \frac{V}{r}, \omega_z = 0, \omega_t = ?$$



- Movimento de arrastamento

$$\vec{\omega}_{arr} = -\frac{V}{R} \vec{K}; \text{ onde } \vec{K} = \cos\theta \vec{t} + \text{sen}\theta \vec{n}$$

$$\begin{aligned} \vec{V}_{G_{arr}} &= \vec{V}_{A_{arr}} + \vec{\omega}_{arr} \wedge (G-A) \Rightarrow \vec{V}_{G_{arr}} = -\left(\frac{V}{R} R \cos^2 \theta + \frac{V}{R} R \text{sen}^2 \theta\right) \vec{k} \\ &\Rightarrow \vec{V}_{G_{arr}} = -V \vec{k} \end{aligned}$$

- Movimento relativo

$$\vec{\omega}_{rel} = \omega_{rel} \vec{n}$$

- Composição de movimentos

$$\begin{aligned} \vec{\omega}_{abs} &= \vec{\omega}_{arr} + \vec{\omega}_{rel} \\ \Rightarrow \omega_i \vec{t} + \frac{V}{r} \vec{n} &= \omega_{rel} \vec{n} - \frac{V}{R} \cos\theta \vec{t} - \frac{V}{R} \text{sen}\theta \vec{n} \\ \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \vec{\omega}_{rel} = \left(\frac{V}{r} + \frac{V}{R} \text{sen}\theta\right) \vec{n} \\ \vec{\omega}_{arr} = -\frac{V}{R} \text{sen}\theta \vec{n} - \frac{V}{R} \cos\theta \vec{t} \\ \vec{\omega}_{abs} = -\frac{V}{R} \cos\theta \vec{t} + \frac{V}{r} \vec{n} \end{array} \right. \end{aligned}$$

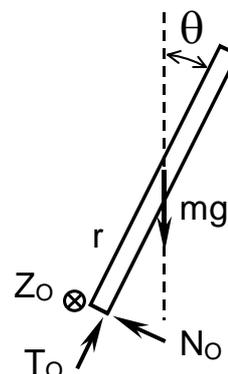
- Aceleração do baricentro

$$\begin{aligned} \vec{a}_{G_{abs}} &= \vec{a}_{G_{arr}}, \text{ pois } \vec{a}_{G_{rel}} = \vec{a}_{G_{Cor}} = \vec{0} \\ \vec{a}_{G_{arr}} &= \vec{a}_{A_{arr}} + \dot{\vec{\omega}}_{arr} \wedge (G-A) + \vec{\omega}_{arr} \wedge [\vec{\omega}_{arr} \wedge (G-A)] \\ \Rightarrow \vec{a}_{G_{arr}} &= \vec{0} + \vec{0} + \dot{\vec{\omega}}_{arr} \wedge [\vec{\omega}_{arr} \wedge (G-A)] \Rightarrow \vec{a}_{G_{abs}} = \vec{a}_{G_{arr}} = \frac{V^2}{R} \text{sen}\theta \vec{t} - \frac{V^2}{R} \cos\theta \vec{n} \end{aligned}$$

- TMB

(1,0)

$$\left\{ \begin{array}{l} T_o - mg \cos \theta = m \frac{V^2}{R} \text{sen} \theta \\ N_o - mg \text{sen} \theta = -m \frac{V^2}{R} \cos \theta \\ Z_o = 0 \end{array} \right.$$





- TMA, pólo em G

(1,0)

$$\vec{M}_G = m(\vec{G} - G) \wedge \vec{a}_G + \frac{d}{dt} [I_G] \{ \vec{\omega}_{abs} \}$$

$$\text{onde } [I_G] \{ \vec{\omega}_{abs} \} = \begin{pmatrix} \vec{t} & \vec{n} & \vec{k} \end{pmatrix} \begin{bmatrix} \frac{mr^2}{4} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{mr^2}{2} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{mr^2}{4} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} -\frac{V}{R} \cos \theta \\ \frac{V}{r} \\ 0 \end{Bmatrix}$$

$$\Rightarrow -Z_o r \vec{n} - N_o r \vec{k} = -\frac{mr^2}{4} \frac{V}{R} \cos \theta \dot{\theta} \vec{t} + \frac{mVr}{2} \dot{n} \vec{n}; \text{ onde } \begin{cases} \dot{\vec{t}} = \vec{\omega}_{arr} \wedge \vec{t} = \frac{V}{R} \text{sen} \theta \vec{k} \\ \dot{\vec{n}} = \vec{\omega}_{arr} \wedge \vec{n} = -\frac{V}{R} \cos \theta \vec{k} \end{cases}$$

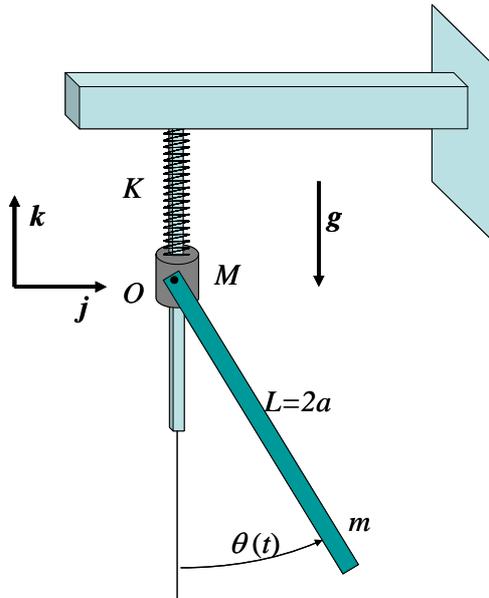
$$\Rightarrow \begin{cases} Z_o = 0 \\ -m g r \text{sen} \theta + \frac{mV^2 r}{R} \cos \theta = -\frac{mr^2}{4} \frac{V^2}{R^2} \text{sen} \theta \cos \theta - \frac{mV^2 r}{2R} \cos \theta \end{cases}$$

$$\Rightarrow \boxed{tg \theta = \frac{V^2}{Rg} \left( \frac{1}{4} \frac{r}{R} \text{sen} \theta + \frac{3}{2} \right)} \text{ que tende assintoticamente a } \boxed{tg \theta \cong \frac{3}{2} \frac{V^2}{Rg}} \text{ se } \boxed{\frac{r}{R} \ll 1}.$$



**3ª Questão (3,5 pontos)**

O EP2 solicitou a modelagem e a análise da dinâmica do sistema abaixo, via simulação realizada em ambiente SCICOS/SCILAB. A presente questão aborda apenas parte do estudo, referente ao sistema completo, em oscilação livre.



Sabe-se que as equações que regem o movimento do sistema são:

$$\begin{cases} (M+m)\ddot{z} + (masen\theta)\ddot{\theta} + ma\dot{\theta}^2 \cos\theta + Kz = 0 \\ (masen\theta)\ddot{z} + \frac{4}{3}ma^2\ddot{\theta} + mgasen\theta = 0 \end{cases} \quad (1)$$

Sabe-se ainda que a linearização deste sistema, em torno de  $\theta = 0$ , considerando pequenos deslocamentos  $\theta(t)$  e pequenas velocidades  $\dot{\theta}(t)$ , conduz a:

$$\begin{cases} (M+m)\ddot{z} + Kz = 0 \\ \ddot{\theta} + \frac{3g}{4a}\theta = 0 \end{cases}, \quad (2)$$

de tal forma que, nestas condições, duas frequências naturais são

prontamente identificáveis:  $\Omega_1 = \sqrt{\frac{K}{M+m}}$  e  $\Omega_2 = \sqrt{\frac{3g}{4a}}$ .

**Parâmetros do sistema:**

$g = 10\text{m/s}^2$ ;  $M = m = 2\text{kg}$ ;  $a = 0,75\text{m}$ .

- (a) No sistema (1) acima, *isole*, a partir da Eq. (1b), a aceleração angular  $\ddot{\theta}$ , *substituindo-a na Eq. (1a)*, e *simplifique* o sistema resultante:

De (1b):  $\ddot{\theta} = -\frac{3g}{4a} \text{sen}\theta \left(1 + \frac{\ddot{z}}{g}\right)$ , que substituída em (1a), leva ao seguinte sistema, (0,3)

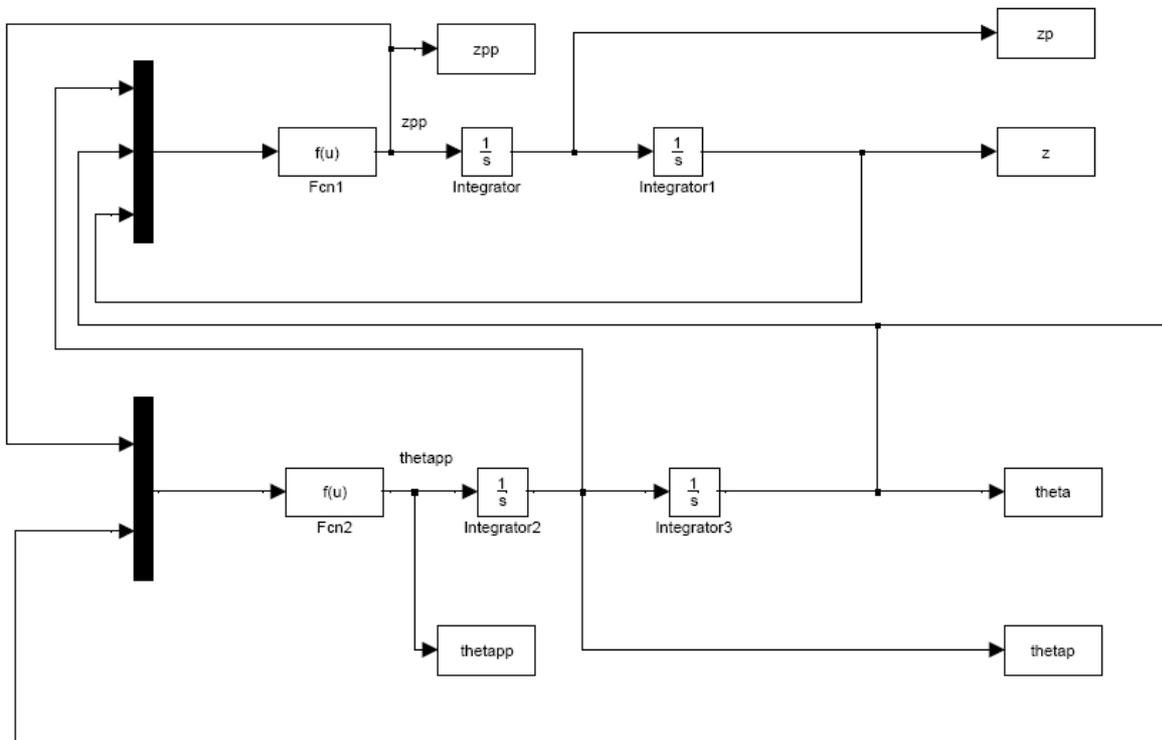
$$\begin{cases} (M+m)\ddot{z} - \frac{3}{4}mg \text{sen}^2\theta \left(1 + \frac{\ddot{z}}{g}\right) + ma\dot{\theta}^2 \cos\theta + Kz = 0 \\ \ddot{\theta} = -\frac{3g}{4a} \text{sen}\theta \left(1 + \frac{\ddot{z}}{g}\right) \end{cases},$$

que pode ser escrito:

$$\begin{cases} \ddot{z} = \frac{\frac{3}{4}mg \text{sen}^2\theta - ma\dot{\theta}^2 \cos\theta - Kz}{(M+m) - \frac{3}{4}m \text{sen}^2\theta} \\ \ddot{\theta} = -\frac{3g}{4a} \text{sen}\theta \left(1 + \frac{\ddot{z}}{g}\right) \end{cases} \quad (0,2)$$



(b) **Construa** um diagrama de simulação, em linguagem SCICOS, **correspondente ao sistema assim modificado**, especificando claramente as funções (Scifunc) a ele associadas. **Inclua**, no diagrama, saídas gráficas para as variáveis cinemáticas:  $z(t), \theta(t); \dot{z}(t), \dot{\theta}(t)$  e  $\ddot{z}(t), \ddot{\theta}(t)$ , ou seja, gráficos temporais de posição, velocidades e acelerações:



(0,8)

Fcn1: 
$$\frac{((3/4)*M2*g*\sin(u[2])^2 - M2*a*u[1]^2*\cos(u[2]) - K*u[3])}{((M1+M2) - (3/4)*M2*\sin(u[2])^2)}$$

Representando a equação:

$$\ddot{z} = \frac{\frac{3}{4}mg\sin^2\theta - ma\dot{\theta}^2\cos\theta - Kz}{(M+m) - \frac{3}{4}m\sin^2\theta}$$

Fcn2: 
$$-(3/4)*(g/a)*\sin(u[2])*(1+u[1]/g)$$

Representando a equação:

$$\ddot{\theta} = -\frac{3}{4}\frac{g}{a}\sin\theta\left(1 + \frac{\dot{z}}{g}\right)$$

(0,2)



# ESCOLA POLITÉCNICA DA UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO

Avenida Professor Mello Moraes nº2231 CEP05508-900 São Paulo SP  
 Telefone: (011) 818-5337 Fax (011) 813-1886

## Departamento de Engenharia Mecânica

- (c) **Calcule** os valores do parâmetro de rigidez da mola  $K$ , correspondentes aos seguintes valores da razão entre frequências,  $\beta = (\Omega_1/\Omega_2) = 1/4; 1/2; 1$  (ou seja, 1:4; 1:2; 1:1).

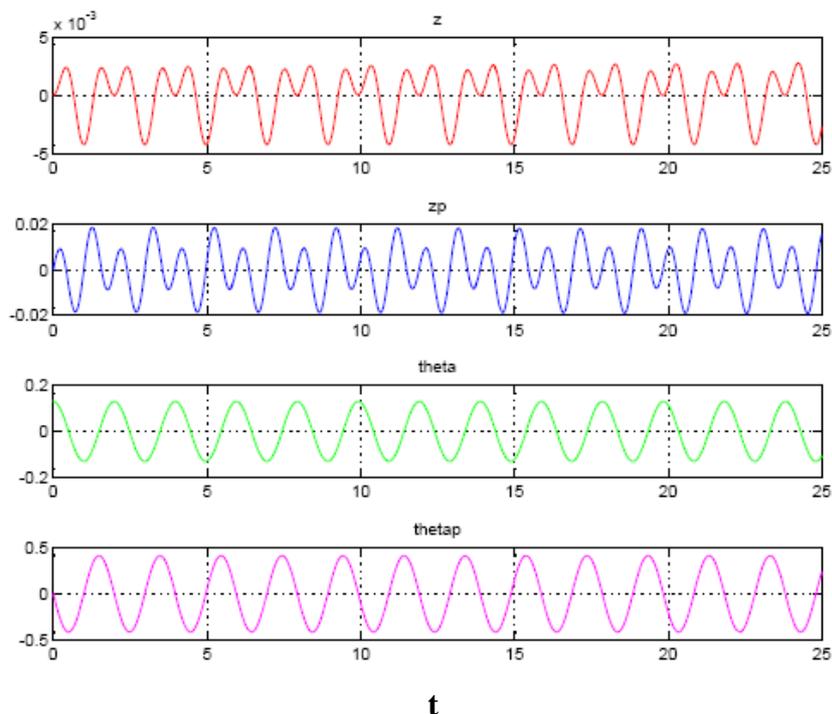
Têm-se:  $g = 10\text{m/s}^2$ ;  $M = m = 2\text{kg}$ ;  $a = 0,75\text{m}$ , de tal forma que  $\Omega_2 = \sqrt{\frac{3g}{4a}} = \sqrt{10} \cong 3,1628\text{rad/s}$ . Como

$\Omega_1 = \sqrt{\frac{K}{M+m}}$  a seguinte tabela é prontamente construída:

$\beta$	$K$ (N/m)	$\Omega_1$ (rad/s)
0,25	2,5	0,7906
0,5	10	1,5811
1	40	3,1623

(0,3)

- (d) As duas simulações (A) e (B), mostradas abaixo, foram realizadas a partir das seguintes condições iniciais:  $(z(0); \dot{z}(0); \theta(0); \dot{\theta}(0)) = (0; 0; \pi/24; 0)$ . **Calcule, aproximadamente**, os valores dos períodos típicos de oscilação (visíveis a partir de uma simples observação) que estão presentes nos sinais temporais  $z(t), \theta(t)$ .



**Simulação (A):  $z$  em metros.  $\theta$  em radianos. Tempo em segundos.**

Na **simulação A** têm-se, visíveis, dois períodos típicos de oscilação. Um deles é avaliado contando o número de ciclos no gráfico de  $\theta(t)$ . São aproximadamente 12,6 ciclos em 25s, ou seja:  $T_b \cong \frac{25}{12,6} = 1,984\text{s}$ . Corresponde a uma frequência



# ESCOLA POLITÉCNICA DA UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO

Avenida Professor Mello Moraes nº2231 CEP05508-900 São Paulo SP  
Telefone: (011) 818-5337 Fax (011) 813-1886

## Departamento de Engenharia Mecânica

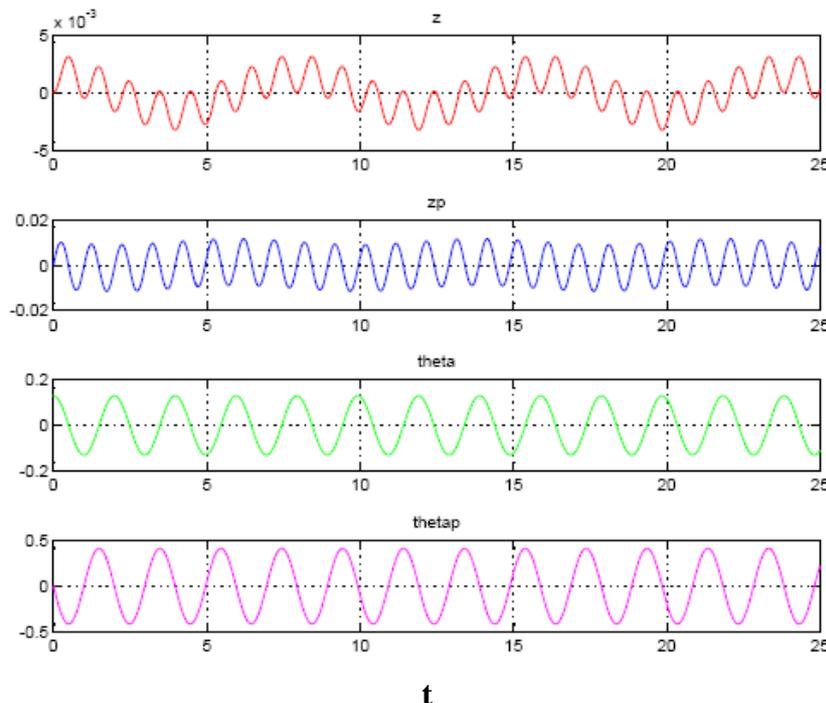
$\Omega_b = \frac{2\pi}{T_b} \cong 3,1667 \text{ rad/s}$ . Este valor é bastante próximo de  $\Omega_2 = \sqrt{\frac{3g}{4a}} = \sqrt{10} \cong 3,1628 \text{ rad/s}$ , calculada acima, que corresponde à frequência natural do pêndulo em vibração isolada. (0,3)

O segundo período, prontamente identificável, é o que se refere ao duplo-pico que comparece no sinal temporal de  $z(t)$ .

Para cada ciclo de oscilação com período  $T_b \cong \frac{25}{12,6} = 1,984 \text{ s}$  têm-se dois ciclos de oscilação, portanto com período

$T_a \cong 0,99 \text{ s}$ , correspondente a uma frequência  $\Omega_a = \frac{2\pi}{T_a} \cong 6,3334 \text{ rad/s}$ . Esta oscilação deve-se aos termos quadráticos:

$\sin^2\theta(t)$  e  $\dot{\theta}^2(t)$ , presentes na EDO que rege  $z(t)$  e trata-se de um sub-harmônico de ordem 2. (0,2)



**Simulação (B):  $z$  em metros.  $\theta$  em radianos. Tempo em segundos.**

Na simulação B, além dos períodos acima identificados (0,3), comparece uma terceira oscilação, bem mais lenta: são 3

ciclos, em cerca de 24 segundos:  $T_c \cong \frac{24}{3} = 8 \text{ s}$ , que corresponde a uma frequência  $\Omega_c = \frac{2\pi}{T_c} \cong 0,785 \text{ rad/s}$ . Trata-se de

período muito próximo do período natural do sistema em um modo de vibração vertical, quando  $K = 0,25 \text{ N/m}$ . (0,2)



# ESCOLA POLITÉCNICA DA UNIVERSIDADE DE SÃO PAULO

Avenida Professor Mello Moraes nº2231 CEP05508-900 São Paulo SP  
Telefone: (011) 818-5337 Fax (011) 813-1886

## Departamento de Engenharia Mecânica

(e) *Identifique então (justificando)* os valores de  $\beta$ , acima, que correspondem às duas simulações (A) e (B).

**A simulação A corresponde a  $\beta = 1:1$  ou  $\beta = 1$ .**

Justificativa: tanto  $\theta(t)$  quanto  $z(t)$  vibram com uma mesma frequência fundamental,  $\Omega_b = \frac{2\pi}{T_b} \cong 3,1667 \text{ rad/s}$ , muito próxima de  $\Omega_1 = \Omega_2 = 3,1623 \text{ rad/s}$ , que corresponde ao caso  $\beta = 1$ ;  $K = 40 \text{ N/m}$ . (0,2)

**A simulação B corresponde a  $\beta = 1:4$  ou  $\beta = 0,25$ .**

Justificativa: tanto  $\theta(t)$  quanto  $z(t)$  vibram com a frequência  $\Omega_b = \frac{2\pi}{T_b} \cong 3,1667 \text{ rad/s}$ . Porém,  $z(t)$  também apresenta uma segunda frequência, bem mais baixa,  $\Omega_c = \frac{2\pi}{T_c} \cong 0,785 \text{ rad/s}$ , muito próxima do valor  $\Omega_1 = 0,790 \text{ rad/s}$ , que corresponde à frequência natural do sistema em modo de vibração vertical, quando  $\beta = 0,25$ ;  $K = 2,5 \text{ N/m}$ . (0,3)

(f) *Responda (justificando)*: as simulações foram realizadas *com* ou *sem* amortecimento?

As simulações foram realizadas *sem amortecimento*, pois não há perda de energia mecânica (o sistema mostra-se conservativo) (ou ainda, não há decréscimo de amplitude de oscilação ao longo do tempo). (0,2)