

**PROVA 1 – 2017**  
**PMR3302 – Sistemas Dinâmicos para Mecatrônica I**  
**(Sistemas mecânicos e linearização)**

Nome: \_\_\_\_\_

Resolução

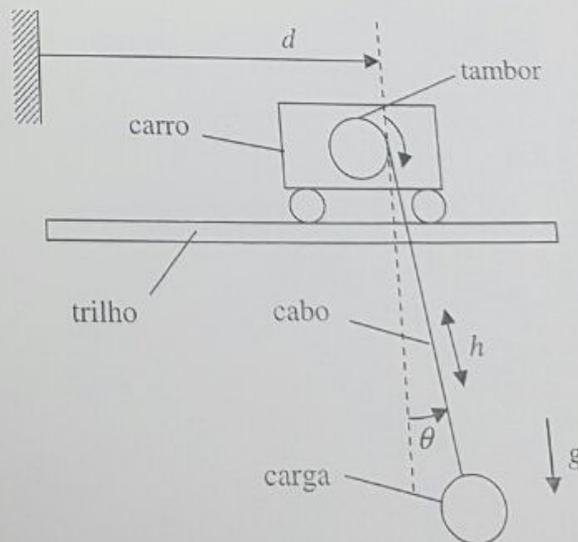
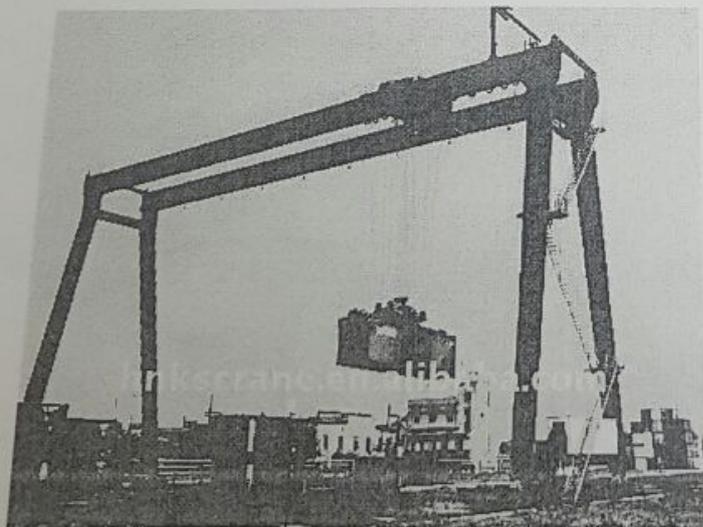
No. USP: \_\_\_\_\_

**Questão 1: (4,5 pontos)**

As Figuras abaixo apresentam uma foto e um esquema de um guindaste levantando uma carga. O guindaste é composto basicamente por um carro e um sistema de levantamento da carga. No caso desse guindaste estamos analisando somente o seu movimento em um único plano vertical, dessa forma o carro do guindaste translada somente em uma única direção. O movimento do carro é proporcionado por um motor elétrico que gira as suas rodas. O carro tem massa  $m$  e suas rodas tem raio  $R$ . O sistema de levantamento da carga é composto por um cabo, um gancho, um tambor para enrolar o cabo e um motor elétrico. O motor gira o tambor que por sua vez enrola ou desenrola o cabo fazendo com que a carga presa ao gancho suba ou desça. O motor e o tambor têm momento de inércia  $J_T$ , o tambor tem raio  $R_T$ , o gancho e a carga tem massa  $M$ , e momento de inércia  $J_C$ . Como a carga é muito pesada o atrito de rolamento entre as rodas do carro e o trilho não é desprezível. O motor do carro aplica um torque  $\tau_C$  no eixo das rodas e o motor do sistema de levantamento da carga aplica um torque  $\tau_T$  no tambor. O controle de um guindaste tem por objetivo pegar uma carga localizada em uma posição, levá-la e levá-la para outra posição sem que a carga oscile. O problema principal é que ao levantar e mover a carga, a mesma começa a oscilar e somente pode ser rebaixada e colocada na sua nova posição após as oscilações pararem. Deseja-se obter um modelo dinâmico do guindaste para ser usado para projetar o seu sistema de controle, assim, pede-se:

- Adote as hipóteses que julgar necessárias. Ressalta-se que as hipóteses têm que ser compatíveis com as equações do seu modelo. (1 ponto)
- Calcule a energia cinética do sistema. (1,5 ponto)
- Calcule a potência dissipada e a energia potencial do sistema. (0,5 ponto)
- Obtenha as equações dinâmicas do sistema usando as coordenadas  $d$ ,  $h$  e  $\theta$ . (2 pontos)

**Observação:** se precisar de algum dado que não é fornecido no enunciado defina-o.



**Questão 3: (2,5 pontos)**

A dinâmica de um sistema é dada pelas seguintes equações:

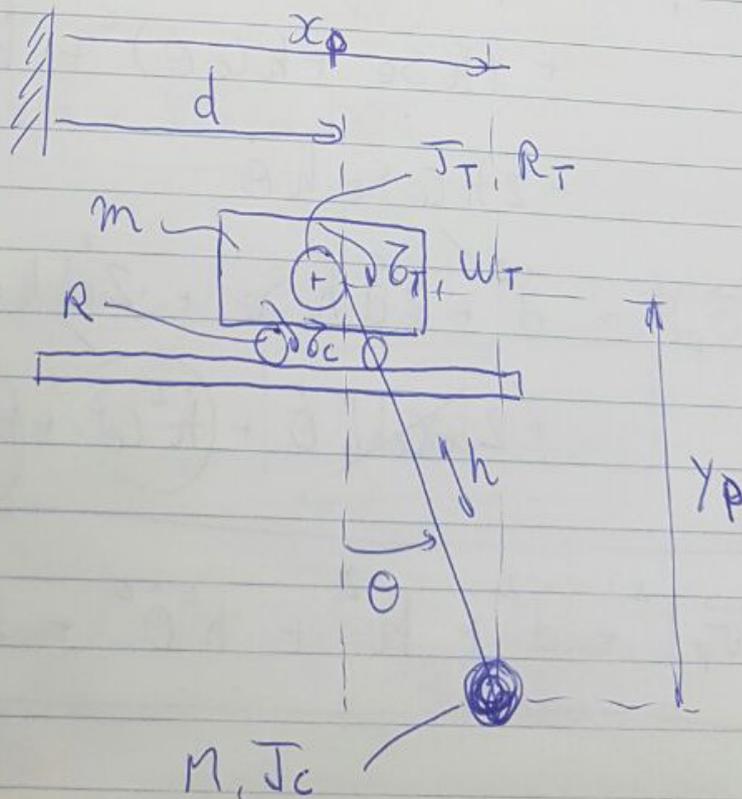
$$\begin{cases} J\ddot{\theta}(t) = -l \sin(\alpha(t))f(t) \\ m\dot{v}_x(t) = f(t) \cos(\theta(t) + \alpha(t)) \\ m\dot{v}_z(t) = f(t) \sin(\theta(t) + \alpha(t)) - mg \end{cases}$$

onde  $\theta$  é posição angular,  $v_x$  é velocidade na direção horizontal,  $v_z$  é velocidade na direção vertical,  $f$  é força e  $\alpha$  é um ângulo. Sabendo que as entradas do sistema são a força  $f$  e o ângulo  $\alpha$  e as saídas são as componentes da velocidade  $v_x$  e  $v_z$ , pede-se:

- Determine a condição de linearização do sistema em regime permanente assumindo uma condição estacionária onde:  $\theta_0 = 90^\circ$ ,  $\alpha_0 = 0^\circ$ ,  $v_x = 0$  e  $v_z = 10 \text{ m/s}$ . (0,5 ponto)
- Linearize as equações dinâmicas do sistema em torno da posição de equilíbrio obtida no item (a). (1,5 ponto)
- Coloque as equações do sistema linearizado na forma do espaço dos estados matricial. (0,5 ponto)

Q1 a) Hipóteses

- Rodas do carro quãam sem deslizã
- Carro é massa pontual
- Cabo é rígido e não flexiona em nenhuma direção
- Massa do cabo é desprezível
- Tambor e motor não corpos rígidos
- Momento de inércia do tambor é constante
- Carga e gancho não corpos rígidos
- Existe atrito de rolamento entre rodas e trilho
- Outras forças de atrito não desprezíveis
- Fontes de torque no eixo das rodas é ideal
- Fonte de torque no tambor é ideal
- Momento de inércia das rodas é desprezível
- Força normal entre rodas e trilho é constante (variação pequena)



b). Posição do carro  $\rightarrow \begin{cases} x_c = d \\ y_c = 0 \end{cases}$

• Posição da carga  $\rightarrow \begin{cases} x_p = d + h \sin \theta \\ y_p = -h \cos \theta \end{cases}$

• Velocidade do carro  $\rightarrow \begin{cases} \dot{x}_c = \dot{d} \\ \dot{y}_c = 0 \end{cases}$

$$|\vec{v}_c|^2 = \dot{d}^2$$

• Velocidade linear da carga:

$$\begin{cases} \dot{x}_p = \dot{d} + \dot{h} \sin \theta + h \cos \theta \dot{\theta} \\ \dot{y}_p = -\dot{h} \cos \theta + h \sin \theta \dot{\theta} \end{cases}$$

$$|\vec{v}_p|^2 = \dot{x}_p^2 + \dot{y}_p^2 = \dot{d}^2 + 2\dot{d}(\dot{h} \sin \theta + h \cos \theta \dot{\theta}) + (\dot{h} \sin \theta + h \cos \theta \dot{\theta})^2 + \dot{h}^2 \cos^2 \theta + h^2 \sin^2 \theta \dot{\theta}^2 - 2h \cos \theta \sin \theta \dot{h} \dot{\theta}$$

$$|\vec{v}_p|^2 = \dot{d}^2 + 2\dot{d}\dot{h}\sin\theta + 2\dot{d}h\cos\theta\dot{\theta} + \dot{h}^2\sin^2\theta + h^2\cos^2\theta\dot{\theta}^2 + 2\cancel{\sin\theta\cos\theta}\dot{h}\dot{\theta} + \dot{h}^2\cos^2\theta + h^2\sin^2\theta\dot{\theta}^2 - 2\cancel{\cos\theta\sin\theta}h\dot{h}\dot{\theta}$$

$$|\vec{v}_p|^2 = \dot{d}^2 + \dot{h}^2 + h^2\dot{\theta}^2 + 2\sin\theta\dot{d}\dot{h} + 2h\cos\theta\dot{d}\dot{\theta}$$

2/

3/ 1

• Velocidade angular do tambor:

$$\omega_T = \dot{h} / R_T$$

• Velocidade angular da carga:  $\omega_C = \dot{\theta}$

• Energia cinética:

$$T = \frac{1}{2} m \dot{d}^2 + \frac{1}{2} M \dot{p}^2 + \frac{1}{2} J_T \omega_T^2 + \frac{1}{2} J_C \omega_C^2$$

$$T = \frac{1}{2} m \dot{d}^2 + \frac{1}{2} M (\dot{d}^2 + \dot{h}^2 + h^2 \dot{\theta}^2 + 2 S \dot{h} \dot{d} + 2 h \dot{d} \dot{\theta}) + \frac{1}{2} J_T \frac{\dot{h}^2}{R_T^2} + \frac{1}{2} J_C \dot{\theta}^2$$

$$T = \frac{1}{2} (m+M) \dot{d}^2 + \frac{1}{2} \left( M + \frac{J_T}{R_T^2} \right) \dot{h}^2 + \frac{1}{2} (M h^2 + J_C) \dot{\theta}^2 + M S \dot{h} \dot{d} + M h \dot{d} \dot{\theta}$$

c) Energia potencial:

$$U = M g y_p \rightarrow \boxed{U = -M h \cos \theta}$$

Potência dissipada  $\Rightarrow$  atrito volamento entre rolos do carro e trilho:

$$F_{at} = \mu N = \mu (m+M) g \sin(\alpha)$$

$$D = F_{at} \cdot |\vec{v}_{\text{carro}}|$$

$$D = \mu (m+M) g |\dot{d}|$$

d). N<sup>o</sup> de graus de liberdade = 3  
 • Coordenadas generalizadas  $\Rightarrow$   $d, h, \theta$

• Equação de movimento p/ d

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{d}} = (m+M) \dot{d} + M \sin h \dot{\theta} + M h \cos \theta \dot{\theta}$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{d}} \right) = (m+M) \ddot{d} + M \sin h \ddot{\theta} + M \cos \theta \dot{h} \dot{\theta} + M h \cos \theta \ddot{\theta} + M \cos \theta \dot{h} - M h \sin \theta \dot{\theta}^2$$

$$\frac{\partial L}{\partial d} = 0$$

$$\frac{\partial D}{\partial \dot{d}} = \mu (m+M) g \sin(\alpha)$$

$$Q_d = \frac{\overline{Q_c}}{R}$$

• Equação de movimento p/ h

41

8

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \dot{h}} &= \left( M + \frac{J_T}{R_T^2} \right) \dot{h} + M s \dot{\theta} \\ \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{h}} \right) &= \left( M + \frac{J_T}{R_T^2} \right) \ddot{h} + M s \ddot{\theta} + \cancel{m c \ddot{\theta}} \\ \frac{\partial L}{\partial h} &= + m c g + m h \dot{\theta}^2 + \cancel{M c \ddot{\theta}} \\ \frac{\partial D}{\partial \dot{h}} &= 0 \\ Q_h &= \frac{\sum \tau}{R_T} \end{aligned} \right\}$$

• Equações de movimento p/  $\theta$

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} &= (m h^2 + J_c) \dot{\theta} + M h c \dot{h} \\ \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) &= (m h^2 + J_c) \ddot{\theta} + 2 m h \dot{\theta} \dot{h} + M h c \ddot{h} + \\ &\quad + \cancel{M c \ddot{h}} - m h s \dot{\theta} \dot{\theta} \\ \frac{\partial L}{\partial \theta} &= + \cancel{M c \ddot{h}} - \cancel{M h s \dot{\theta} \dot{\theta}} - m h s g \\ \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} &= 0 \\ Q_\theta &= 0 \end{aligned} \right\}$$

• Equações de movimento completas

4/

$$F_{at} = \mu N = \mu (m+M)g \sin(\alpha)$$

$$(m+M)\ddot{d} + M s_{\alpha} \ddot{h} + M h \cos(\alpha) \ddot{\theta} + M g h \ddot{\theta} + M g \cos(\alpha) \dot{h} - M h s_{\alpha} \dot{\theta}^2 + \mu (m+M)g \sin(\alpha) \dot{d} = \frac{\tau_{\text{at}}}{R}$$

$$\left( \frac{M+J_T}{R^2} \right) \ddot{h} + M s_{\alpha} \ddot{d} - M h \dot{\theta}^2 - M g \cos(\alpha) = \frac{\tau_{\text{at}}}{R}$$

$$(M h^2 + J_c) \ddot{\theta} + 2 M h \dot{\theta} \dot{h} + M h \cos(\alpha) \ddot{d} + M g h s_{\alpha} = 0$$

Q2) Sistema dinámico não linear na forma SS

$$\begin{cases} \ddot{\theta} = \omega = f_1(\theta, \omega, v_x, v_z, \alpha, f) \\ \dot{\omega} = -\frac{l}{J} (\sin \alpha) f = f_2(\theta, \omega, v_x, v_z, \alpha, f) \\ \dot{v}_x = \frac{f}{m} \cos(\theta + \alpha) = f_3(\theta, \omega, v_x, v_z, \alpha, f) \\ \dot{v}_z = \frac{f}{m} \sin(\theta + \alpha) = f_4(\theta, \omega, v_x, v_z, \alpha, f) \end{cases}$$

a) Condição de linearização de regime permanente

$$\dot{\theta}_0 = \dot{\omega}_0 = \dot{v}_{x0} = \dot{v}_{z0} = 0$$

$$\text{Dados: } \theta_0 = 90^\circ, \alpha_0 = 0^\circ, v_x = 0 \text{ m/s}, v_z = 10 \text{ m/s}$$

• Subst. condições linearizadas nas eq. dinâmicas

$$\left. \begin{aligned} \ddot{\theta}_0 &= \ddot{\omega}_0 \\ \dot{\omega}_0 &= 0 = -\frac{l}{J} \sin(\alpha_0) f_0 = 0 \\ \dot{v}_{x0} &= 0 = \frac{f_0}{m} \cos(\theta_0 + \alpha_0) = 0 \\ \dot{v}_{z0} &= 0 = \frac{f_0}{m} \sin(\theta_0 + \alpha_0) - g \Rightarrow f_0 = mg \end{aligned} \right\}$$

• Condições de linearização:

$$\left. \begin{aligned} \theta_0 &= 90^\circ, \omega_0 = 0 \text{ rad/s}, v_{x0} = 0 \text{ m/s}, v_{z0} = 1.0 \text{ m/s} \\ \alpha_0 &= 0^\circ, f_0 = mg \end{aligned} \right\}$$

b) Usando método das derivadas parciais

$$\left. \begin{aligned} \left(\frac{\partial f_1}{\partial \theta}\right)_0 &= \left(\frac{\partial f_1}{\partial v_x}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_1}{\partial v_z}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_1}{\partial \alpha}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_1}{\partial f}\right)_0 = 0 \\ \left(\frac{\partial f_1}{\partial \omega}\right)_0 &= 1 \end{aligned} \right\}$$

$$\left. \begin{aligned} \left(\frac{\partial f_2}{\partial \theta}\right)_0 &= \left(\frac{\partial f_2}{\partial \omega}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_2}{\partial v_x}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_2}{\partial v_z}\right)_0 = 0 \\ \left(\frac{\partial f_2}{\partial \alpha}\right)_0 &= -\frac{l}{J} \underbrace{(\cos \alpha_0)}_1 \underbrace{f_0}_{mg} = -\frac{lmg}{J} \\ \left(\frac{\partial f_2}{\partial f}\right)_0 &= -\frac{l}{J} \sin(\alpha_0) = 0 \end{aligned} \right\}$$

$\mu \sin(\alpha)$

$$= \mu N \sqrt{2} = \mu (m+M) g \sin(\alpha)$$

Fat

$\mu$

$\frac{d}{dt}$

at

$$\begin{cases} \left(\frac{\partial f_3}{\partial w}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_3}{\partial v_x}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_3}{\partial v_z}\right)_0 = 0 \\ \left(\frac{\partial f_3}{\partial \theta}\right)_0 = -\frac{f_0}{m} \sin(\theta_0 + \alpha_0) = -g \\ \left(\frac{\partial f_3}{\partial d}\right)_0 = -\frac{f_0}{m} \sin(\theta_0 + \alpha_0) = -g \\ \left(\frac{\partial f_3}{\partial f}\right)_0 = \frac{1}{m} \cos(\theta_0 + \alpha_0) = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \left(\frac{\partial f_4}{\partial w}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_4}{\partial v_x}\right)_0 = \left(\frac{\partial f_4}{\partial v_z}\right)_0 = 0 \\ \left(\frac{\partial f_4}{\partial \theta}\right)_0 = \frac{f_0}{m} \cos(\theta_0 + \alpha_0) = 0 \\ \left(\frac{\partial f_4}{\partial d}\right)_0 = \frac{f_0}{m} \cos(\theta_0 + \alpha_0) = 0 \\ \left(\frac{\partial f_4}{\partial f}\right)_0 = \frac{1}{m} \sin(\theta_0 + \alpha_0) = \frac{1}{m} \end{cases}$$

Equações dinâmicas linearizadas

$$\delta \ddot{\theta} = \delta \ddot{w}$$

$$\delta \dot{w} = -\frac{mgl}{f} \delta d$$

$$\delta \ddot{v}_x = -g \delta \theta - g \delta d$$

$$\delta \ddot{v}_z = \frac{\delta f}{m}$$

Equações

Equações

$$\begin{cases} \delta \ddot{\theta} \\ \delta \ddot{w} \\ \delta \ddot{v}_x \\ \delta \ddot{v}_z \end{cases} = \begin{matrix} \\ \\ \\ \vec{x} \end{matrix}$$

Equ

c) Equações linearizadas na forma matricial

• Equações de estado

$$\underbrace{\begin{bmatrix} \delta \dot{\theta} \\ \delta \dot{\omega} \\ \delta \ddot{u}_x \\ \delta \ddot{u}_z \end{bmatrix}}_{\vec{X}} = \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ -g & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}}_A \underbrace{\begin{bmatrix} \delta \theta \\ \delta \omega \\ \delta u_x \\ \delta u_z \end{bmatrix}}_{\vec{X}} + \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & 0 \\ -\frac{lmg}{J} & 0 \\ -g & 0 \\ 0 & \frac{1}{m} \end{bmatrix}}_B \underbrace{\begin{bmatrix} \delta d \\ \delta f \end{bmatrix}}_{\vec{u}}$$

• Equações das saídas

$$\underbrace{\begin{bmatrix} \delta u_x \\ \delta u_z \end{bmatrix}}_{\vec{Y}} = \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}}_C \underbrace{\begin{bmatrix} \delta \theta \\ \delta \omega \\ \delta u_x \\ \delta u_z \end{bmatrix}}_{\vec{X}} + \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix}}_D \underbrace{\begin{bmatrix} \delta d \\ \delta f \end{bmatrix}}_{\vec{u}}$$