

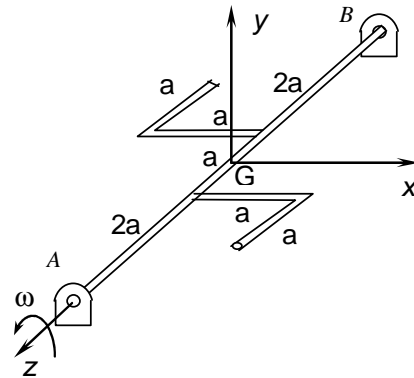


PME 2200 – MECÂNICA B – Prova de Recuperação – 27 de julho de 2010
Duração da Prova: 110 minutos (não é permitido o uso de calculadoras)

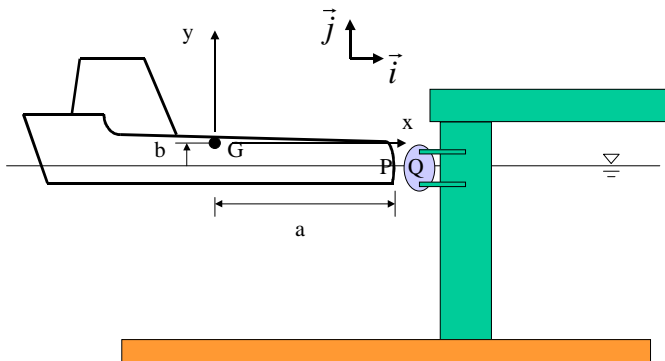
1ª Questão (1,0 ponto) – *Limitando sua resposta a poucas linhas*, discuta os temas apresentados nas duas palestras proferidas durante o semestre. Demonstre o conhecimento apreendido acerca dos temas, desenvolvendo seu texto de forma crítica, na forma de resumos. Refira-se às palestras como (a) e (b), cronologicamente ordenadas.

2ª Questão (3,0 pontos) - O dispositivo da figura é formado por barras esbeltas, de massa ρ por unidade de comprimento, e gira com velocidade angular constante ω . Pede-se determinar as reações dinâmicas nos mancais, (X_A, Y_A, X_B, Y_B) . Para isso:

- Expresse o momento angular do dispositivo e sua derivada temporal, tomando como pólo o centro de massa G;
- Aplique os teoremas do momento angular e do movimento do baricentro;
- Determine as reações, expressando-as em função dos parâmetros ρ, a e ω .



3ª Questão (3,0 pontos)



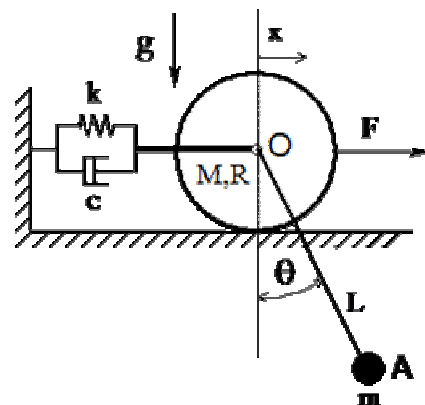
A figura ao lado mostra um rebocador portuário prestes a se chocar contra uma defesa de um atracadouro. A embarcação, de massa total M , realiza uma manobra à ré, em movimento de translação pura, com velocidade constante, tal que $\vec{V}_G = u\vec{i}$ é o vetor de velocidade de seu centro de massa, no instante imediatamente anterior ao choque. O ponto de contacto da embarcação com a defesa é P , tal que $(P-G) = a\vec{i} - b\vec{j}$. Admitindo válida a hipótese de restituição de Newton, com coeficiente e , e desprezando qualquer forma de atrito, pede-se:

- elabore o diagrama de corpo-livre;
- equacione o problema de impacto;
- determine o impulso \vec{I} aplicado à embarcação;
- determine a velocidade $\vec{V}'_G = u'\vec{i} + v'\vec{j}$, do centro de massa G da embarcação e o vetor de rotação da embarcação $\vec{\omega}'$, logo após o choque.

Dado: J , momento de inércia total da embarcação em torno do eixo Gz .

4ª Questão (4,0 pontos) - No sistema mostrado na figura, o disco homogêneo de centro O , massa M e raio R rola, sem escorregar, sobre o plano horizontal e está acoplado a uma superfície vertical rígida por meio de uma mola de rigidez k e de um amortecedor viscoso linear de constante c . Um pêndulo simples, de massa m e comprimento L , é articulado ao centro do disco. A mola tem deformação nula quando a coordenada x vale zero. Uma força horizontal $F(t)$ é aplicada ao centro do disco. Usando x e θ como coordenadas generalizadas:

- Escreva a energia cinética do sistema.
- Escreva a energia potencial do sistema.
- Deduza as equações de movimento para as coordenadas x e θ , usando o método da equação de Lagrange.





PME 2200 – MECÂNICA B – Segunda Prova – 18 de maio de 2010
RESOLUÇÃO

1ª Questão (1,0 ponto)

- (a) A primeira palestra tratou da dinâmica de sistemas materiais de massa variável. Após introdução histórica, a palestra apresentou a correta interpretação da aplicação da segunda Lei de Newton para este tipo de sistema e a dedução da Equação de Lagrange consistentemente aplicável. Mostrou aplicações de cunho acadêmico e modelos representativos de problemas da engenharia. Em particular abordou os seguintes problemas: (i) dinâmica de cabo enrolado em carretel; (ii) dinâmica do colapso de edifícios; (iii) impacto hidrodinâmico; (iv) problema do foguete; (v) problemas da corrente (versões de Buquoy e Cayley).

(0,5)

- (b) Na segunda palestra apresentou-se uma técnica de identificação cinemática baseada na análise de seqüências temporais de imagens de cenas capturadas por pelo menos duas câmeras de vídeo posicionadas e orientadas de forma a registrarem o movimento de interesse. Para ilustrar essa técnica, fez-se a demonstração de um software que realiza o mapeamento entre o espaço euclidiano e o espaço bidimensional das câmeras após a conclusão de um processo de calibração baseado na análise de imagens da livre movimentação de um objeto tridimensional com forma e dimensões previamente conhecidas; cumprida a etapa de calibração, o sistema fica habilitado a registrar e a descrever as coordenadas tridimensionais de pequenos alvos contrastantes afixados às superfícies dos objetos cujos movimentos se pretende identificar. A técnica apresentada possui duas grandes virtudes: é minimamente invasiva, de vez que os pequenos alvos utilizados praticamente não interferem na dinâmica do sistema, e é baseada em uma instrumentação de fácil configuração, diferentemente do que ocorre com os sistemas de registro de movimentos baseados em acelerômetros. Para ilustrar a utilidade da técnica em foco apresentaram-se alguns exemplos de sua aplicação a problemas do âmbito da engenharia oceânica, com destaque para os seguintes: 1) registro e medição da variação temporal da forma da secção transversal de um duto sujeito a carga compressiva aplicada por prensa; 2) estudo do movimento de plataformas semi-submersíveis; 3) estudo da cinemática de linhas em catenária e, em particular, do fenômeno de compressão dinâmica.

(0,5)

**2ª Questão (3,0 pontos)**

(a)

Momento angular em relação a G:

$$\vec{H}_G = \begin{bmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} J_x & 0 & -J_{xz} \\ & J_y & \\ -J_{xz} & & J_z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \omega \end{bmatrix} = (-J_{xz}\vec{i} + J_z\vec{k})\omega$$

(0,5)

Como ω é mantido constante:

$$\dot{\vec{H}}_G = (-J_{xz}\dot{\vec{i}} + J_z\dot{\vec{k}})\omega$$

e como: $\dot{\vec{i}} = \omega\vec{k} \wedge \vec{i} = \omega\vec{j}$ e $\dot{\vec{k}} = \omega\vec{k} \wedge \vec{k} = \vec{0}$, então,

$$\dot{\vec{H}}_G = -J_{xz}\omega^2\vec{j}$$

(0,5)

(b)

Momento das forças de reação aplicadas pelos mancais, em relação a G:

$$\vec{M}_G = (X_A - X_B)\frac{5a}{2}\vec{j} + (Y_A - Y_B)\frac{5a}{2}\vec{i}$$

(0,5)

$$TMA: \quad \dot{\vec{H}}_G = \vec{M}_G \quad \therefore \begin{cases} Y_A = Y_B & (1) \\ X_A - X_B = -\frac{2J_{xz}\omega^2}{5a} & (2) \end{cases}$$

$$TMB: \quad m\vec{a}_G = \vec{R}^{ext}; \quad \vec{a}_G = \vec{0} \Rightarrow \vec{R}^{ext} = \vec{0} \quad \therefore \begin{cases} Y_A + Y_B = 0 & (3) \\ X_A + X_B = 0 & (4) \end{cases}$$

(0,5)

(c)

$$\text{De (1) e (2):} \quad Y_A = Y_B = 0; \quad \text{de (3) e (4):} \quad X_A = -\frac{J_{xz}\omega^2}{5a} \quad \text{e} \quad Y_A = \frac{J_{xz}\omega^2}{5a}$$

(0,5)

Como:

$$J_{xz} = \rho a \left[(-a)(-a) + \left(-\frac{a}{2}\right)\left(-\frac{a}{2}\right) + \frac{a}{2}\frac{a}{2} + a \cdot a \right] = \frac{5}{2}\rho a^3$$

(0,5)

Então:

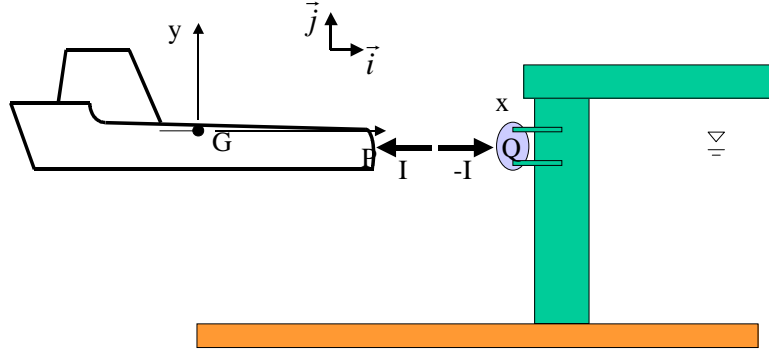
$$X_A = -\frac{\rho a^2 \omega^2}{2a}; \quad X_B = \frac{\rho a^2 \omega^2}{2a} \quad \text{e} \quad Y_A = Y_B = 0$$

(0,5)



3ª Questão (3,0 pontos)

a) elabore o diagrama de corpo-livre:



(0,5)

b) equacione o problema de impacto:

Aplicando-se o TRI para a embarcação, obtém-se

$$M(\vec{V}'_G - \vec{V}_G) = -I\vec{i} \Rightarrow \begin{cases} M(u' - u) = -I \\ M(v' - v) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} u' = u - \frac{I}{M} \\ v' = 0 \end{cases} \quad (1)$$

(0,5)

Utilizando-se o coeficiente de restituição de Newton, obtém-se a velocidade de P imediatamente após o choque, ao longo da normal de choque (\vec{i}):

$$v'_P \vec{i} = -e u \vec{i} \quad (2)$$

(0,5)

Aplicando-se a equação fundamental da cinemática entre os pontos P e G, imediatamente após o choque, tem-se:

$$\vec{v}'_P = \vec{v}'_G + \vec{\omega}' \wedge (P - G) \Rightarrow (-e u \vec{i} + v'_{Py} \vec{j}) = \left(u - \frac{I}{M}\right) \vec{i} + \omega' \vec{k} \wedge (a \vec{i} - b \vec{j}) = \left(u - \frac{I}{M} + \omega' b\right) \vec{i} + \omega' a \vec{j}$$

Resolvendo-se a equação vetorial acima para a componente x, obtém-se:

$$\omega' = \frac{I}{Mb} - (1+e) \frac{u}{b} \quad (3)$$

(0,5)

Aplicando-se o TMI para a embarcação, resulta:

$$J(\vec{\omega}' - \vec{\omega}) = -I b \vec{k} \Rightarrow \vec{\omega}' = -\frac{I b}{J} \vec{k} \quad (4)$$

(0,5)

Resolvendo-se o sistema de equações acima, obtém-se o impulso aplicado à embarcação, bem como a velocidade do baricentro e o vetor rotação imediatamente após o choque contra a defesa:

$$\vec{I} = -\frac{J M u}{M b^2 + J} (1+e) \vec{i}$$

$$\vec{v}'_G = u \left(1 - \frac{J(1+e)}{M b^2 + J}\right) \vec{i}$$

$$\vec{\omega}' = -\frac{M u b}{M b^2 + J} (1+e) \vec{k}$$

(0,5)



4ª Questão (4,0 pontos)

(a) Energia Cinética: $T = T_D + T_A$ (D:disco; A: pêndulo)

Disco, s/ escorregamento (C=CIR): $T_D = \frac{1}{2} I_C \Omega^2 = \frac{1}{2} \frac{3MR^2}{2} \Omega^2 = \frac{3MR^2}{4} \Omega^2$.

Energia cinética do pêndulo: $T_A = \frac{1}{2} m v_A^2$.

Mas, $\vec{v}_A = (\dot{x} + \dot{\theta} L \cos \theta) \vec{i} + (\dot{\theta} L \sin \theta) \vec{j}$ e então: $T_A = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + 2\dot{x}\dot{\theta} L \cos \theta + \dot{\theta}^2 L^2)$.

Portanto: $T = \left(\frac{3}{4} M + \frac{1}{2} m \right) \dot{x}^2 + m \dot{x} \dot{\theta} L \cos \theta + \frac{1}{2} m \dot{\theta}^2 L^2$.

(0,5)

(b) Energia Potencial: $V = \frac{1}{2} k x^2 + mgL(1 - \cos \theta)$.

(0,5)

(c)

Rayleighiana: $R = \frac{1}{2} C \dot{x}^2$.

Forças generalizadas outras (exceto as conservativas ou dissipativas de natureza Rayleighiana): $Q_x = F(t)$; $Q_\theta = 0$.

Da equação de Lagrange: $\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_j} + \frac{\partial V}{\partial q_j} + \frac{\partial R}{\partial \dot{q}_j} = Q_j$ vem:

$$\left(\frac{3}{2} M + m \right) \ddot{x} + (mL \cos \theta) \ddot{\theta} - mL \dot{\theta}^2 \sin \theta + C \dot{x} + kx = F$$
$$(mL \cos \theta) \ddot{x} + mL^2 \ddot{\theta} + mgL \sin \theta = 0$$

(0,5)