



# *Passeideboa!*

**AULAS, CURSOS E MENTORIAS**

[WWW.PASSEIDEOBA.COM.BR](http://WWW.PASSEIDEOBA.COM.BR)

**CURSO PREPARATÓRIO PARA O EXAME DE ADMISSÃO  
AO MESTRADO - POLI/USP (PPGEM/USP)**

Matéria: MECÂNICA GERAL

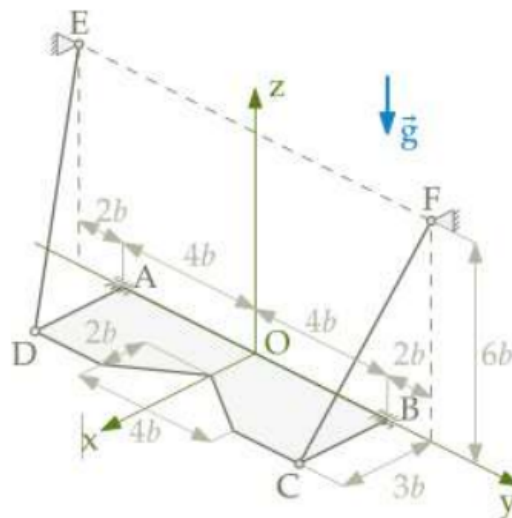
Prof . M.Sc Victor T.Tayra

\*

## Questão 1

7) Considere o modelo ilustrado na figura em que a placa homogênea ABCD de peso  $-P\vec{k}$  e geometria indicada encontra-se em equilíbrio sobre o plano horizontal  $xy$  vinculada por meio de anéis ideais posicionados nas extremidades A e B e por cabos ideais presos nos pontos D e C. Tais cabos estão ancorados nos pontos E e F, contidos no plano vertical  $yz$ . Pede-se:

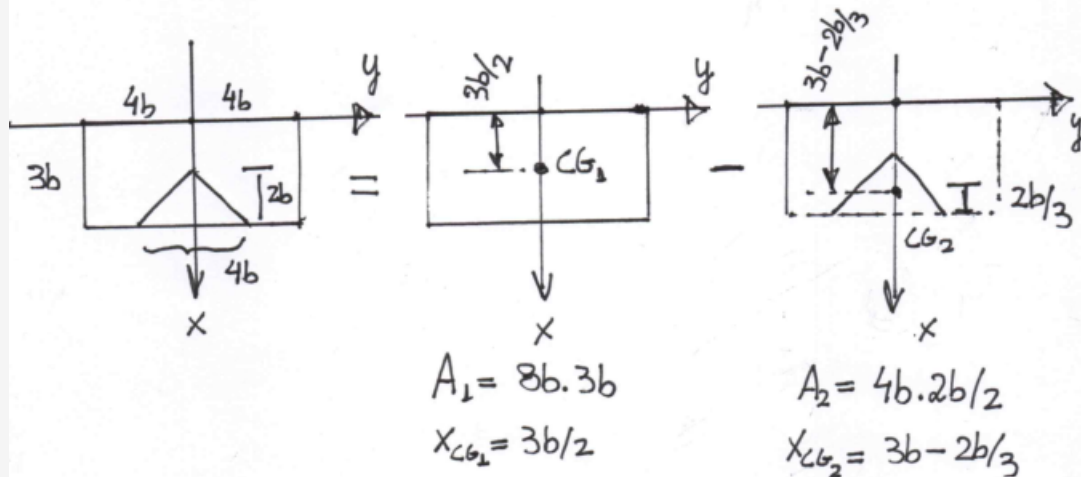
- As coordenadas do centro de massa G da placa.
- O diagrama de corpo livre da placa.
- As forças de tração nos cabos e as componentes de reação nos anéis.



## Resolução 1

A - )

Observe que a placa apresenta massa distribuída ao longo dos eixos  $x$  e  $y$ . Assim ao analisarmos a disposição da placa no eixo  $x$ - $y$  conforme figura abaixo, observamos que a placa é simétrica na coordenada  $y$ , sendo que no eixo  $x$  não há simetria e é justamente esta coordenada a ser encontrada.



Observe que a figura da placa nada mais é do que um retângulo, subtraído de um triângulo. Sendo assim, no retângulo calcularemos sua área  $A_1$  e a distância do seu centro em relação a origem e em seguida a área  $A_2$  do triângulo, e a distância  $x_{cg2}$  de seu baricentro em relação a origem. Lembrando que para um triângulo, o seu baricentro encontra-se a  $1/3$  da altura do triângulo em relação a base.

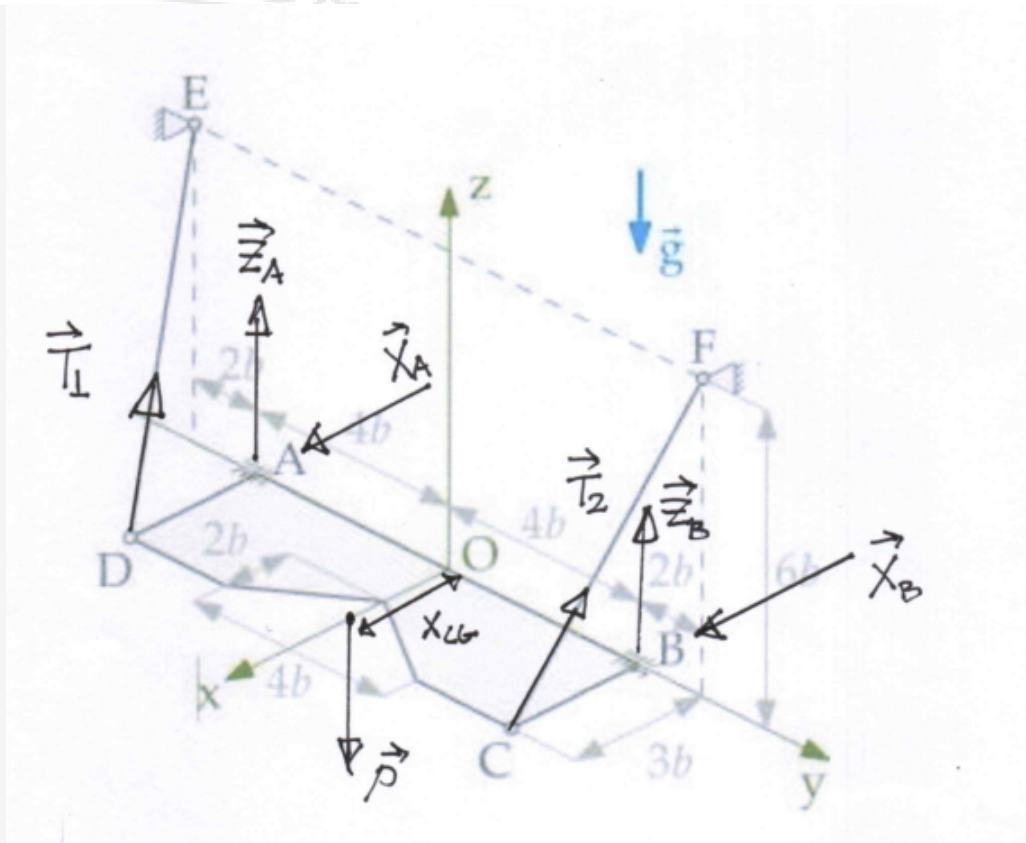
Geometricamente falando a posição do centro de massa, nada mais é que uma média ponderada dos centros de massa de cada constituinte pelas suas respectivas áreas. Sendo assim temos:

$$X_{CG} = \frac{A_1 \cdot X_{CG1} - A_2 \cdot X_{CG2}}{A_1 - A_2}$$

$$X_{CG} = \frac{(24b^2) \left(\frac{3b}{2}\right) - (4b^2) \left(3b - \frac{2b}{3}\right)}{20b^2} \Rightarrow X_{CG} = \frac{4b}{3}$$

**B - )**

Na figura abaixo representamos o diagrama do corpo livre com todas as forças e reações presentes na placa:



Onde:

- $\vec{P}$  é a força peso, e atua no centro gravitacional ( $X_{CG}$ ) da placa.
- $\vec{Z}_A$  é a força de reação vertical (eixo z) do anel A.
- $\vec{X}_A$  é a força de reação horizontal (eixo x) do anel A.
- $\vec{Z}_B$  é a força de reação vertical (eixo z) do anel B.
- $\vec{X}_B$  é a força de reação horizontal (eixo x) do anel B.
- $\vec{T}_1$  é a força de tração no fio preso ao segmento  $DE$ .
- $\vec{T}_2$  é a força de tração no fio preso ao segmento  $CF$ .

C - )

Para o cálculo das trações teremos  $\vec{T}_1 = T_1 \cdot \vec{\lambda}_{DE}$  e  $\vec{T}_2 = T_2 \cdot \vec{\lambda}_{CF}$   
 Sendo  $\vec{\lambda}_{DE}$  o vetor unitário ao longo do segmento  $DE$  e  $\vec{\lambda}_{CF}$  o vetor

unitário ao longo do segmento CF.

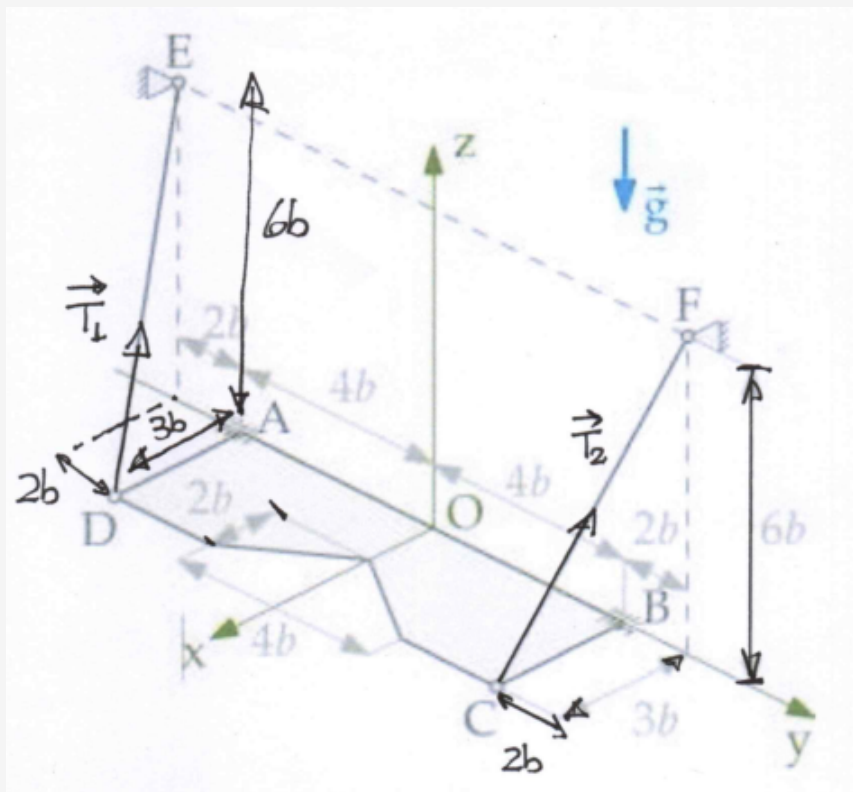
Assim temos para  $T_1$  :

$$\vec{T}_1 = T_1 \cdot \lambda_{DE} \Rightarrow \vec{T}_1 = T_1 \cdot \frac{\overrightarrow{DE}}{|DE|}$$

E para  $T_2$  :

$$\vec{T}_2 = T_2 \cdot \lambda_{CF} \Rightarrow \vec{T}_2 = T_2 \cdot \frac{\overrightarrow{CF}}{|CF|}$$

Com base nas coordenadas dos segmentos AB e CF, podemos determinar os seus respectivos vetores unitários e encontrarmos definitivamente  $T_1$  e  $T_2$ :



Cálculo de  $T_1$

$$\vec{T}_1 = T_1 \cdot \frac{\overrightarrow{DE}}{|DE|} \Rightarrow \vec{T}_1 = T_1 \cdot \left( \frac{-3b\vec{i} - 2b\vec{j} + 6b\vec{k}}{\sqrt{(3b)^2 + (2b)^2 + (6b)^2}} \right)$$

$$\vec{T}_1 = T_1 \cdot \left( -\frac{3\vec{i}}{7} - \frac{2\vec{j}}{7} + \frac{6\vec{k}}{7} \right)$$

Cálculo de  $T_2$

$$\vec{T}_2 = T_2 \cdot \frac{\overrightarrow{CF}}{|CF|} \Rightarrow \vec{T}_2 = T_2 \cdot \left( \frac{-3b\vec{i} + 2b\vec{j} + 6b\vec{k}}{\sqrt{(3b)^2 + (2b)^2 + (6b)^2}} \right)$$

$$\vec{T}_2 = T_2 \cdot \left( -\frac{3\vec{i}}{7} + \frac{2\vec{j}}{7} + \frac{6\vec{k}}{7} \right)$$

Do equilíbrio estático de forças temos:

$$\rightarrow \sum F_x = 0 \Rightarrow X_A + X_B - \frac{3}{7} \cdot T_1 - \frac{3}{7} \cdot T_2 = 0$$

$$\rightarrow \sum F_y = 0 \Rightarrow -\frac{2}{7} \cdot T_1 + \frac{2}{7} \cdot T_2 = 0 \Rightarrow T_1 = T_2$$

$$\uparrow \sum F_z = 0 \Rightarrow Z_A + Z_B + \frac{6}{7} \cdot T_1 + \frac{6}{7} \cdot T_2 - P = 0$$

Do equilíbrio de momentos temos:

$$\curvearrowleft \sum M_{Ox} = 0 \Rightarrow Z_B \cdot 4b - Z_A \cdot 4b + \frac{6}{7}(T_2 - T_1) \cdot 4b = 0$$

$$\curvearrowleft \sum M_{Oy} = 0 \Rightarrow (-3b) \cdot \frac{6}{7}(T_2 + T_1) + \frac{4}{3} \cdot b \cdot P = 0$$

$$\curvearrowleft \sum M_{Oz} = 0 \Rightarrow (4b) \cdot (X_A - X_B) + \left(4b \cdot \frac{3}{7} + 3b \cdot \frac{2}{7}\right) \cdot (T_2 - T_1) = 0$$

Como  $T_1 = T_2$ , as equações ficam:

$$X_A + X_B - \frac{6}{7} \cdot T_1 = 0 \quad (1)$$

$$Z_A + Z_B + \frac{12}{7} \cdot T_1 - P = 0 \quad (2)$$

$$4b \cdot Z_B - 4b \cdot Z_A = 0 \Rightarrow Z_B = Z_A \quad (3)$$

$$-3b \frac{12}{7} \cdot T_1 + \frac{4}{3} \cdot bP = 0 \Rightarrow T_1 = \frac{7}{27} \cdot P \quad (4)$$

$$4b(X_A - X_B) = 0 \Rightarrow X_A = X_B \quad (5)$$

De (1), (4) e (5) temos:

$$2X_A = \frac{6}{7} \cdot T_1 \Rightarrow 2X_A = \frac{6}{7} \cdot \frac{7}{27} \cdot P \Rightarrow X_A = \frac{1}{9} \cdot P$$

De (2) e (3) temos:

$$2Z_A + \frac{12}{7} \cdot \frac{7}{27} \cdot P - P = 0 \Rightarrow 2Z_A = P - \frac{12}{27} \cdot P \Rightarrow Z_A = \frac{5}{18} \cdot P$$

Portanto:

$$\vec{T}_1 = \vec{T}_2 = \frac{7}{27} \vec{P}$$

$$\vec{X}_A = \vec{X}_B = \frac{1}{9} \vec{P}$$

$$\vec{Z}_A = \vec{Z}_B = \frac{5}{18} \vec{P}$$

CURSO PREPARATÓRIO PPGEM POLI-USF  
AMOSTRA DO MATERIAL





# *Passeideboa!*

**AULAS, CURSOS E MENTORIAS**

[WWW.PASSEIDEOA.COM.BR](http://WWW.PASSEIDEOA.COM.BR)

**CURSO PREPARATÓRIO PARA O EXAME DE ADMISSÃO  
AO MESTRADO - POLI/USP (PPGEM/USP)**

Matéria: MECÂNICA GERAL

Prof . M.Sc Victor T.Tayra

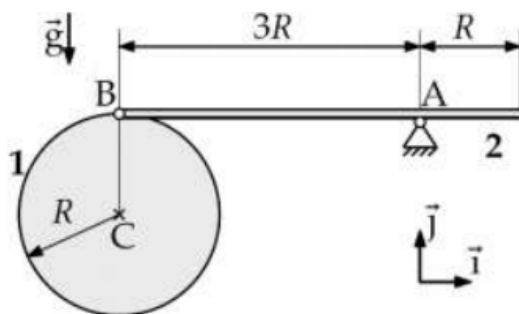
\*

## Questão 2

**8)** Considere o sistema ilustrado na figura, em que os corpos **1** (disco de centro de massa  $C$ ) e **2** (barra de centro de massa  $G$ ) são vinculados entre si por meio de uma articulação ideal localizada na periferia de ambos, em  $B$ . Há ainda, em  $A$ , uma articulação que vincula a barra **2** a uma base fixa com respeito a um referencial inercial. Denote por  $\vec{\alpha}_1 = \alpha_1 \vec{k}$  e  $\vec{\alpha}_2 = \alpha_2 \vec{k}$  as respectivas acelerações angulares dos corpos **1** e **2**. Admita que os corpos são homogêneos e têm a mesma massa  $m$ . Para a configuração indicada na figura, em que as linhas  $AB$  e  $BC$  estão na horizontal e vertical, respectivamente, e admitindo que os corpos encontram-se inicialmente em *repouso*, pede-se, para o instante imediatamente após a liberação do sistema:

- (a) Os diagramas de corpo livre dos corpos **1** (disco) e **2** (barra).
- (b) As expressões das acelerações dos pontos  $G$  ( $\vec{a}_G$ ),  $B$  ( $\vec{a}_B$ ) e  $C$  ( $\vec{a}_C$ ) em função de  $\alpha_1$  e  $\alpha_2$ .
- (c) Os valores de  $\alpha_1$  e  $\alpha_2$ .
- (d) A força aplicada pela barra **2** sobre o disco **1** por meio da articulação em  $B$ .

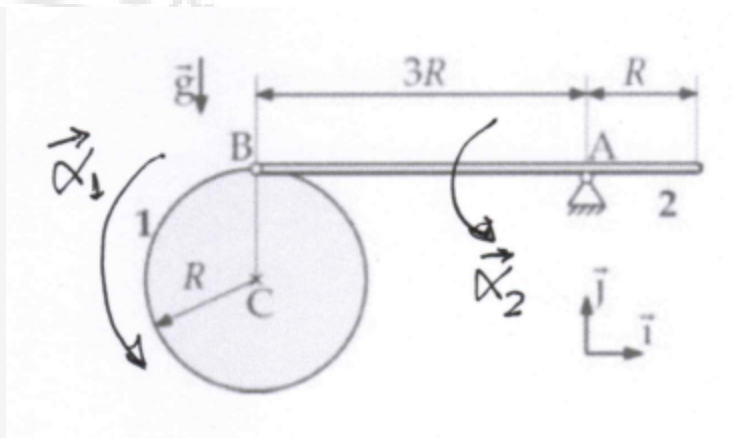
**Dados:** Para o disco de centro  $C$ ,  $J_{Cz} = mR^2/2$ ; para a barra de centro de massa  $G$  e comprimento  $L$ ,  $J_{Gz} = mL^2/12$ .



## Resolução 2

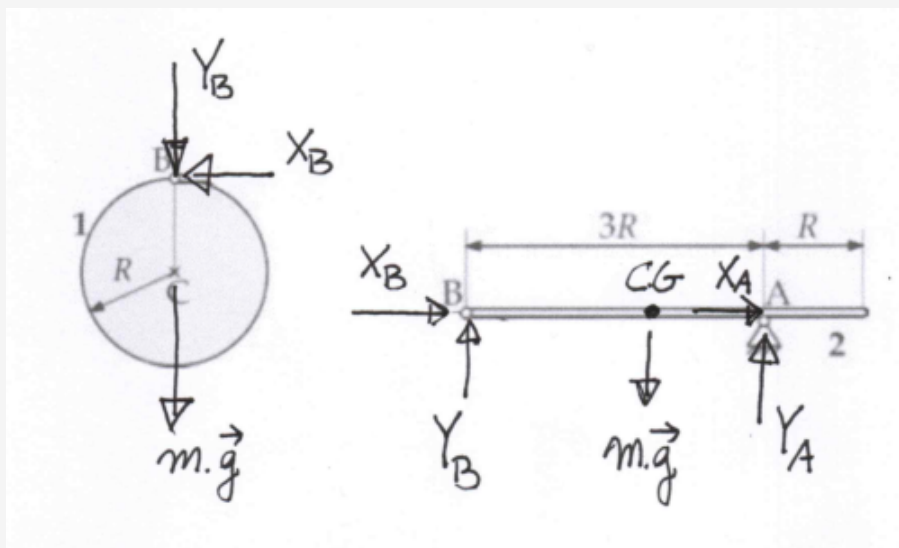
A - )

Observe que a barra é rígida e sua rotação com aceleração  $\alpha_2 \vec{k}$ , causará o surgimento de forças aplicadas na articulação em  $B$ , que conseqüentemente provocará a rotação do disco com aceleração  $\alpha_1 \vec{k}$ .



Assim a barra aplicará as forças  $Y_B$  e  $X_B$  no disco e pela Terceira Lei de Newton o disco aplicará as Forças  $Y_B$  e  $X_B$ , em sentidos opostos, na barra. Para a barra, haverá também as forças de reação  $Y_A$  e  $X_A$  do pino da articulação em A.

Para ambos os objetos haverá também a força peso gravitacional, atuando nos seus respectivos centros de massa. Sendo assim o diagrama de corpo livre para os objetos, com a representação de todas as forças atuantes, segue como representado abaixo:



B - )

Observe que temos um caso de movimentação circular de corpos rígidos, porém com diferentes pontos em diferentes posições e portanto com movi-

mentos relativos entre eles. Neste caso utilizaremos a seguinte equação, que relaciona a aceleração absoluta em função da aceleração de um ponto base e em função do vetor posição entre estes dois pontos:

$$\vec{a}_B = \vec{a}_A + \alpha \times \vec{R}_{B/A} - \omega^2 \cdot \vec{R}_{B/A}$$

Onde:

- $\vec{a}_B$  é a aceleração absoluta do ponto B.
- $\vec{a}_A$  é a aceleração do ponto base A.
- $\alpha$  a aceleração angular do corpo rígido.
- $\omega$  a velocidade angular do corpo rígido.
- $\vec{R}_{B/A}$  o vetor posição direcionado de A para B.

Aplicaremos a equação, enunciada genericamente acima, só que agora parametrizando para o ponto G da barra. Observe que podemos expressar a aceleração absoluta do ponto G com referência no ponto base A:

$$\vec{a}_G = \vec{a}_A + \alpha_2 \vec{k} \times \vec{R}_{GA} - \omega^2 \cdot \vec{R}_{GA}$$

Como o sistema parte do repouso, temos que as velocidades angulares da barra e do disco serão nulas assim teremos  $\omega_1 = \omega_2 = 0$ . Observe ainda que o ponto A está estático na articulação e portanto  $\vec{a}_A = 0$ .

Sendo assim:

$$\vec{a}_G = 0 + \alpha_2 \vec{k} \times (-R \cdot \vec{i}) - 0^2 \cdot \vec{R}_{GA}$$

$$\vec{a}_G = -\alpha_2 R \vec{j}$$

De maneira análoga a aceleração do ponto B, com referência no ponto base A é dada por:

$$\vec{a}_B = \vec{a}_A + \alpha_2 \vec{k} \times \vec{R}_{BA} - \omega^2 \cdot \vec{R}_{BA}$$

$$\vec{a}_B = 0 + \alpha_2 \vec{k} \times (-3R\vec{i}) - \omega^2 \cdot \vec{R}_{BA}$$

$$\vec{a}_B = -3R\alpha_2\vec{j}$$

Para o disco vamos expressar sua aceleração do ponto C, com referência no ponto base B:

$$\vec{a}_C = \vec{a}_B + \alpha_1 \vec{k} \times \vec{R}_{CB} - \omega^2 \cdot \vec{R}_{CB}$$

$$\vec{a}_C = -3R\alpha_2\vec{j} + \alpha_1 \vec{k} \times (-R\vec{j}) - \omega^2 \cdot \vec{R}_{CB}$$

$$\vec{a}_C = -3R\alpha_2\vec{j} + \alpha_1 R\vec{i}$$

Portanto as acelerações dos pntos G, B e C serão respectivamente:

- $\vec{a}_G$  é a aceleração absoluta do ponto B.
- $\vec{a}_B$  é a aceleração do ponto base A.
- $\vec{a}_B$  é a aceleração do ponto base A.

C - )

Para determinarmos esses valores, é necessário antes obtermos equações com essas variáveis e assim através da resolução de sistemas lineares, isolarmos essas expressões. Vamos expressar as equações de forças e momentos para o disco e para a barra.

Para o Disco ①:

$$\rightarrow \sum F_{1x} = m \cdot a_{Cx} \Rightarrow -X_B = R \cdot \alpha_1$$

$$\uparrow \sum F_{1y} = m \cdot a_{Cy} \Rightarrow -Y_B - mg = m(-3R \cdot \alpha_2)$$

$$\curvearrowleft \sum M_{1C} = J_1 \cdot \alpha_1 \Rightarrow R \cdot X_B = \left(\frac{m \cdot R^2}{2}\right) \alpha_1$$

Assim temos as expressões:

$$X_B = -R \alpha_1 \quad (1)$$

$$Y_B = 3R m \alpha_2 - mg \quad (2)$$

$$X_B = \frac{m R \alpha_1}{2} \quad (3)$$

Para a Barra ②:

$$\rightarrow \sum F_{2x} = m \cdot a_{Gx} \Rightarrow X_A + X_B = 0$$

$$\uparrow \sum F_{2y} = m \cdot a_{Gy} \Rightarrow Y_A + Y_B - mg = m(-R \alpha_2)$$

$$\curvearrowleft \sum M_{2G} = J_G \cdot \alpha_2 \Rightarrow Y_A R - Y_B 2R = \frac{m(4R)^2}{12} \alpha_2$$

Assim temos as expressões:

$$X_A = -X_B \quad (4)$$

$$Y_A + Y_B = m g - m R \alpha_2 \quad (5)$$

$$Y_A - 2 Y_B = \frac{16 m R}{12} \alpha_2 \quad (6)$$

Das expressões (5) e (6) temos o seguinte sistema de equações:

$$\begin{cases} Y_A + Y_B = m g - m R \alpha_2 \\ Y_A - 2 Y_B = \frac{16 m R}{12} \alpha_2 \end{cases}$$

Multiplicando a primeira linha por dois (x 2) e somando as expressões temos:

$$\begin{cases} 2Y_A + 2Y_B = 2m g - 2m R \alpha_2 \\ Y_A - 2Y_B = \frac{16 m R}{12} \alpha_2 \end{cases}$$


---

$$3 Y_A = 2 m g - 2 m R \alpha_2 + \frac{4 m R \alpha_2}{3}$$

Assim temos que  $Y_A$  é:

$$Y_A = \frac{6 m g - 2 m R \alpha_2}{9}$$

Agora podemos substituir  $Y_A$  e  $Y_B$  na expressão (5) e teremos:

$$\frac{6mg - 2mR\alpha_2}{9} + 3Rm\alpha_2 - mg = mg - mR\alpha_2$$

$$34Rm\alpha_2 = 12mg$$

$$\alpha_2 = \frac{12g}{34R} \Rightarrow \alpha_2 = \frac{6g}{17R}$$

Das expressões (1) e (3) temos:

$$-R\alpha_1 = \frac{mR^2\alpha_1}{2}$$

Condição esta satisfeita somente com  $\alpha_1 = 0$

Portanto as acelerações angulares  $\alpha_1$  e  $\alpha_2$  são respectivamente:

$$\alpha_1 = 0, \quad \alpha_2 = \frac{6g}{17R}$$

CURSO PREPARATÓ  
AMOSTRA





# *Passeideboa!*

**AULAS, CURSOS E MENTORIAS**

[WWW.PASSEIDEOA.COM.BR](http://WWW.PASSEIDEOA.COM.BR)

**CURSO PREPARATÓRIO PARA O EXAME DE ADMISSÃO  
AO MESTRADO - POLI/USP (PPGEM/USP)**

Matéria: MECÂNICA GERAL

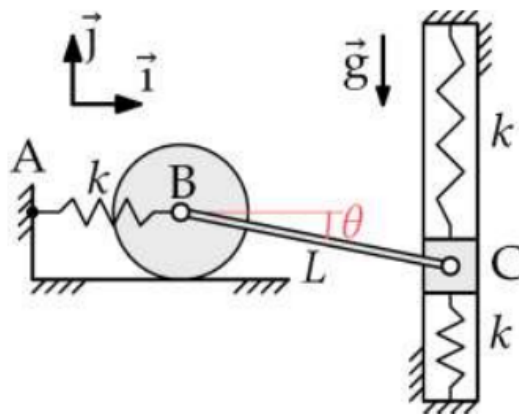
Prof . M.Sc Victor T.Tayra

\*

## Questão 3

9) O sistema ilustrado na figura é constituído por um disco homogêneo de centro B, massa  $m$  e raio  $R$  e momento de inércia central  $J_{Bz} = mR^2/2$ , que pode *rolar sem escorregar* sobre uma superfície plana horizontal, vinculado a um bloco C de massa  $m$ , que pode deslizar *sem atrito* em uma guia vertical, por meio de uma barra BC de *massa desprezível* e comprimento  $L$ , articulada em suas extremidades B e C. O ângulo entre a barra BC e a horizontal medido no sentido horário é igual a  $\theta$ . Sabe-se que na configuração  $\theta = 0$  as três molas lineares de constante  $k$  indicadas estão relaxadas. Pede-se:

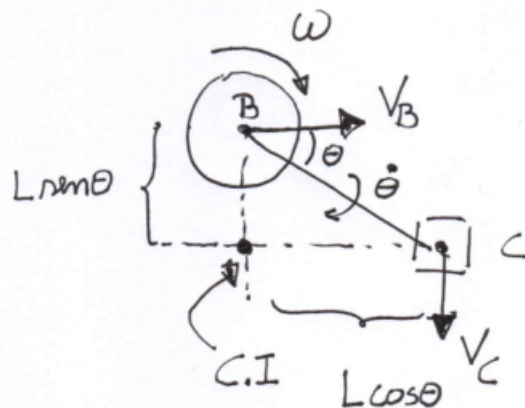
- Determinar o centro instantâneo de rotação da barra BC, a velocidade  $\vec{v}_C$  do bloco C e o vetor rotação  $\vec{\omega}$  do disco, em função de  $\theta$  e  $\dot{\theta}$ .
- As expressões da energia cinética ( $T$ ) e da energia potencial ( $V$ ) do sistema em função de  $\theta$  e  $\dot{\theta}$ .
- A expressão de  $\dot{\theta}$  em função de  $\theta$  admitindo que o sistema parta do repouso da configuração  $\theta = 0$ .



## Resolução 3

A - )

Centro Instantâneo de velocidade é o ponto do sistema em que a velocidade é nula. Para encontramos o C.I, basta prolongarmos linhas perpendiculares às velocidades:



Da figura, temos que  $\theta$  é o ângulo de rotação da barra em relação ao centro do disco. Assim  $\dot{\theta}$  será a velocidade angular de rotação da barra em relação ao centro B do disco. Como base na propriedade do centro instantâneo obtemos:

$$\begin{aligned} \vec{v}_B &= \dot{\theta} L \sin \theta \vec{i} \\ \vec{v}_C &= -\dot{\theta} L \cos \theta \vec{j} \end{aligned}$$

Para o disco temos que  $v_B = \omega \cdot R$ . Assim temos que a velocidade angular  $\omega$  do disco será:

$$\vec{\omega} = \frac{-L \dot{\theta} \sin \theta}{R} \vec{k}$$

**B - )**

O sistema apresentará tanto as energias cinéticas do disco como a energia cinética do bloco. O bloco apresentará somente a energia cinética de translação que é em função da massa ( $m$ ) e da velocidade escalar ( $v$ ).

Já o disco apresentará tanto a energia cinética de translação como também a energia cinética de rotação, sendo que esta última é em função do momento de inércia ( $J$ ) e da velocidade angular ( $\omega$ ).

Energia cinética do Disco ①:

$$T_1 = \frac{m v_B^2}{2} + \frac{J \omega^2}{2}$$

$$T_1 = \frac{m (\dot{\theta} L \sin \theta)^2}{2} + \frac{1}{2} \left( \frac{m R^2}{2} \right) \left( \frac{L \dot{\theta} \sin \theta}{R} \right)^2$$

$$T_1 = \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta}{2} + \frac{m R^2 L^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta}{4 R^2}$$

Energia cinética do bloco ②:

$$T_2 = \frac{m v_C^2}{2}$$

$$T_2 = \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \cos^2 \theta}{2}$$

Assim a energia cinética total do sistema será:

$$T = T_1 + T_2$$

$$T = \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta}{2} + \frac{m R^2 L^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta}{4 R^2} + \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \cos^2 \theta}{2}$$

$$T = \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \cdot (\sin^2 \theta + \cos^2 \theta)}{2} + \frac{m L^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta}{4}$$

$$T = \frac{m L^2 \dot{\theta}^2}{2} \cdot \left( 1 + \frac{\sin^2 \theta}{2} \right)$$

As energias potenciais do sistema se devem às energias potenciais elásticas, resultantes das deformações das molas pelo cursor C, como também devido a energia potencial gravitacional resultante da variação de altura do objeto C.

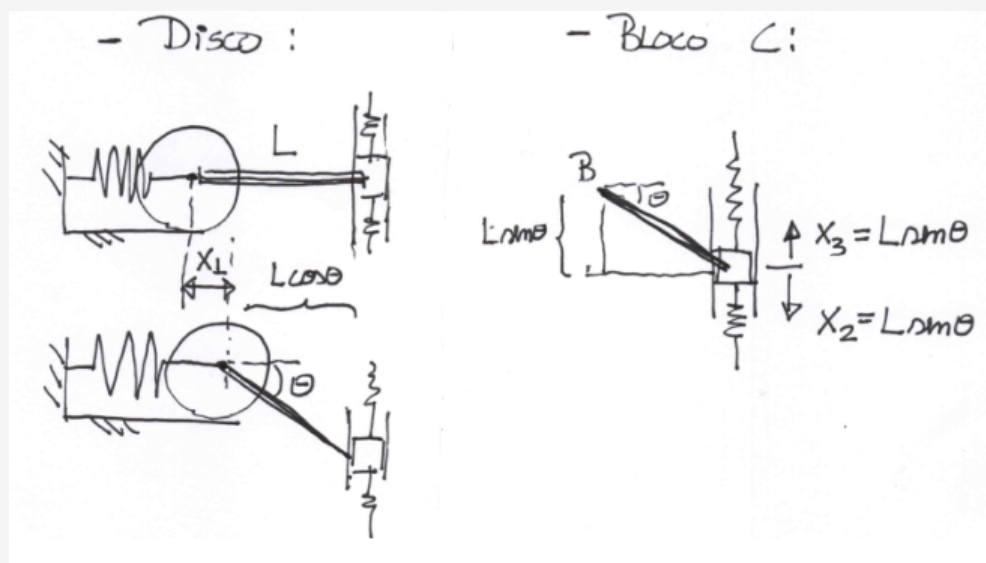
#### Energia Potencial:

Conforme esquematizado acima, houve uma variação de altura  $h_c$ , dada pela relação  $h_c = L \sin \theta$ . Considerando nossa referência de vetores diretores, sendo  $\vec{j}$  com sentido vertical positivo ascendente, percebemos que o bloco C, desloca-se em sentido contrário ao vetor diretor  $\vec{j}$  e portanto terá sinal negativo:

$$V_1 = m g h_c = -m g L \sin \theta$$

#### Energia Potencial Elástica:

A energia potencial elástica resultará da deformação  $x_1$  da mola pelo disco, e das deformações  $x_2$  e  $x_3$ , resultantes da compressão e tração das molas no cursos pelo bloco C. Assim, podemos esquematizar as seguintes relações trigonométricas:



Sendo que para o disco o comprimento  $x_1$  é dado pela diferença  $x_1 = L - L \cdot \cos \theta$ , ou seja,  $x_1 = L \cdot (1 - \cos \theta)$ .

Assim, as expressões para as energias potenciais elásticas totais, resulta em:

$$V_2 = \frac{K \cdot x_1^2}{2} + \frac{K \cdot x_2^2}{2} + \frac{K \cdot x_3^2}{2}$$

$$V_2 = \frac{K \cdot L^2 (1 - \cos \theta)^2}{2} + \frac{K \cdot L^2 \sin^2 \theta}{2} + \frac{K \cdot L^2 \sin^2 \theta}{2}$$

$$V_2 = \frac{K \cdot L^2 (1 - 2 \cos \theta + \cos^2 \theta)}{2} + \frac{K \cdot L^2 \sin^2 \theta}{2} + \frac{K \cdot L^2 \sin^2 \theta}{2}$$

$$V_2 = \frac{K \cdot L^2 (1 - 2 \cos \theta + \cos^2 \theta + \sin^2 \theta)}{2} + \frac{K \cdot L^2 \sin^2 \theta}{2}$$

Da relação trigonométrica:

$$\sin^2 \theta + \cos^2 \theta = 1 \Rightarrow \sin^2 \theta = 1 - \cos^2 \theta$$

O que permite simplificar a expressão  $V_2$  para:

$$V_2 = \frac{K \cdot L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2}$$

Assim a energia potencial total do sistema será dada por:

$$V = V_1 + V_2$$

$$V = \frac{K \cdot L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2} - m g L \sin \theta$$

C - )

Sabemos que em um sistema conservativo, a soma das energias cinéticas e potenciais resultam nula. Assim:

$$T + V = 0$$

$$\frac{m L^2 \dot{\theta}^2}{2} \cdot \left(1 + \frac{\sin^2 \theta}{2}\right) + \frac{K \cdot L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2} - m g L \sin \theta = 0$$

$$\frac{m L^2 \dot{\theta}^2}{2} \cdot \left(1 + \frac{\sin^2 \theta}{2}\right) = m g L \sin \theta - \frac{K \cdot L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2}$$

$$\dot{\theta}^2 = \frac{m g L \sin \theta - \frac{K \cdot L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2}}{\frac{m L^2}{2} \left(1 + \frac{\sin^2 \theta}{2}\right)}$$

$$\dot{\theta} = \sqrt{\frac{m g L \sin \theta - \frac{K L^2 (3 - 2 \cos \theta - \cos^2 \theta)}{2}}{\frac{m L^2}{2} \left(1 + \frac{\sin^2 \theta}{2}\right)}}$$

CURSO PREPARA  
AMOSTR

