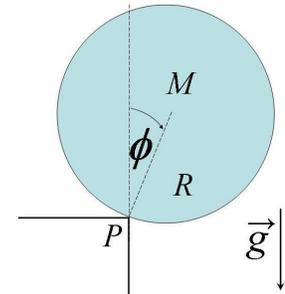


**EXAMEN**

1 de junio de 2005  
 Tiempo: 2:30 horas

**Problema 1:**

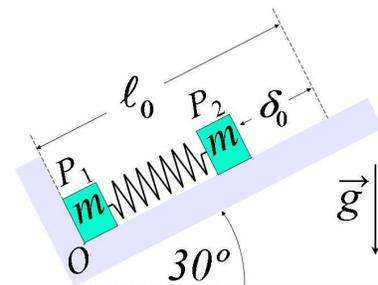
Un disco de radio  $R$ , masa total  $M$  y momento de inercia  $I = \frac{MR^2}{\alpha}$ , ( $\alpha < 1$ ) con respecto al punto de apoyo, cae sin deslizar desde el borde  $P$  de una mesa, como se muestra en la figura. Si en el instante inicial  $\phi = 0$  y  $\dot{\phi} = 0$ , determine:



- $\dot{\phi}$  en función de  $\phi$
- Las componentes de la fuerza de contacto como función de  $\phi$
- Si se sabe que comienza a deslizar cuando  $\phi > 30^\circ$ , obtenga el valor del coeficiente de roce estático  $\mu_e$ . Asegúrese que para  $\phi = 30^\circ$  el cuerpo aún no desliza.

**Problema 2:**

Las partículas  $P_1$  y  $P_2$ , ambas de masa  $m$ , pueden moverse sin roce sobre un plano inclinado  $30^\circ$  respecto de la horizontal. El resorte que las une es ideal, de largo natural  $\ell_0$  y constante elástica  $k$ . Si inicialmente las partículas están en reposo, con el resorte comprimido en  $\delta_0 = \frac{2mg}{k}$ , determine:



Para el instante en que  $P_1$  se despega de la pared lateral:

- Estiramiento del resorte
- Rapidez de  $P_2$

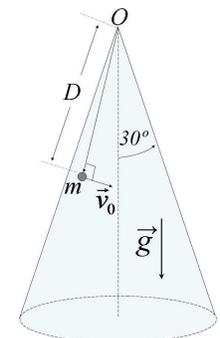
Para el movimiento del sistema después del despegue de  $P_1$ :

- Máxima altura respecto al punto  $O$  alcanzada por el Centro de Masa
- Máximo estiramiento del resorte.

**Indicación:** Suponga que después del despegue de  $P_1$ , ella no vuelve a tomar contacto con la pared lateral.

**Problema 3:**

Una partícula de masa  $m$  se suelta en el interior de una superficie cónica de semiángulo  $30^\circ$ , a una distancia  $D$  del vértice  $O$ , con velocidad  $\vec{v}_0$  horizontal. El roce entre la masa y la superficie es despreciable.



Se pide:

- La rapidez inicial  $v_0$  que se le debe imprimir a la partícula para que se despege de la superficie cuando se encuentra a una distancia  $2D$  de  $O$
- La velocidad de la partícula en función de su distancia a  $O$ , mientras se mantiene en contacto con la superficie cónica.

$$\vec{v} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\theta}\hat{\theta} + r\dot{\phi}\sin\theta\hat{\phi}$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\phi}^2\sin^2\theta - r\dot{\theta}^2)\hat{r} + (r\ddot{\theta} - r\dot{\phi}^2\sin\theta\cos\theta + 2\dot{r}\dot{\theta})\hat{\theta} + \frac{1}{r\sin\theta}\frac{d}{dt}(r^2\sin^2\theta\dot{\phi})\hat{\phi}$$

## Solución Problema 1:

Las fuerzas que actúan sobre el disco están indicadas en la figura.

### a) la velocidad angular $\dot{\phi}(\phi)$ :

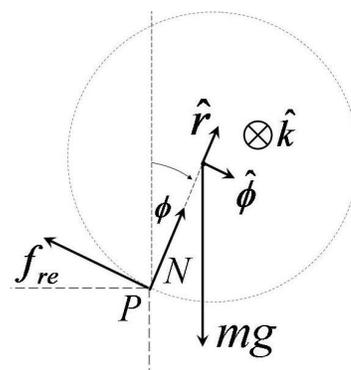
Por condiciones del enunciado, el punto  $P$  es fijo. Por lo tanto, se verifica la relación:

$$\vec{\tau}_P = \frac{d\vec{\ell}_P}{dt}$$

donde:

$\vec{\tau}_P$ : es el torque total que actúa sobre el disco con respecto al punto  $P$

$\vec{\ell}_P$ : es el momento angular del disco con respecto al punto  $P$



El momento angular  $\vec{\ell}_P$  está dado por:  $\vec{\ell}_P = \frac{MR^2}{\alpha} \dot{\phi} \hat{k}$

Por otra parte, la única fuerza que realiza torque con respecto al punto  $P$  es el peso, ya que las fuerzas de contacto  $\vec{f}_{re}$  y  $\vec{N}$  actúan en el punto  $P$

Es decir:  $\vec{\tau}_P = R \hat{r} \times Mg (-\cos \phi \hat{r} + \sin \phi \hat{\phi}) = RM g \sin \phi \hat{k}$

Por lo tanto:  $RM g \sin \phi = \frac{MR^2}{\alpha} \ddot{\phi} \Rightarrow \ddot{\phi} = \frac{\alpha g}{R} \sin \phi$  (1)

$\Rightarrow \dot{\phi}^2 = \dot{\phi}_0 - \frac{2\alpha g}{R} [\cos \phi - \cos \phi_0]$

donde:

$$\begin{aligned} \phi_0 = \phi(0) = 0 \\ \dot{\phi}_0 = \dot{\phi}(0) = 0 \end{aligned} \Rightarrow \boxed{\dot{\phi}^2 = \frac{2\alpha g}{R} [1 - \cos \phi]} \quad (2)$$

### b) Las fuerzas de contacto:

Sabemos que para el sistema también se cumple que:  $\Sigma \vec{F}^{ext} = M \vec{a}_G$ , y que mientras el disco no deslice, el centro de masa describe un movimiento circular de radio  $R$ , en torno a  $P$ .

$$\Sigma \vec{F}^{ext} = N \hat{r} + f_{re} (-\hat{\phi}) + Mg (-\cos \phi \hat{r} + \sin \phi \hat{\phi})$$

$$M \vec{a}_G = M(-R \dot{\phi}^2 \hat{r} + R \ddot{\phi} \hat{\phi})$$

de donde:  $N = M(g \cos \phi - R \dot{\phi}^2)$ . Reemplazando (2)  $\Rightarrow N = Mg [\cos \phi - 2\alpha(1 - \cos \phi)]$

$f_{re} = M(g \sin \phi - R \ddot{\phi})$ . Reemplazando (1)  $\Rightarrow f_{re} = Mg(1 - \alpha) \sin \phi$

### c) El coeficiente $\mu_e$

Sabemos que el valor máximo de la fuerza de roce estático es  $f_{reMÁX} = \mu_e N$ . Por enunciado, esto ocurre para  $\phi = 30^\circ$ . Entonces:

$$Mg(1 - \alpha) \sin 30^\circ = \mu_e Mg [\cos 30^\circ - 2\alpha(1 - \cos 30^\circ)] \Rightarrow \mu_e = \frac{1 - \alpha}{\sqrt{3} - 2\alpha(2 - \sqrt{3})}$$

**Solución Problema 2:**

**a) Estiramiento del resorte:**

Sean  $x_1$  y  $x_2$  las respectivas distancias de las partículas  $P_1$  y  $P_2$ , medidas desde el punto  $O$ , en dirección paralela al resorte.

Ecuación del movimiento para  $P_1$ :

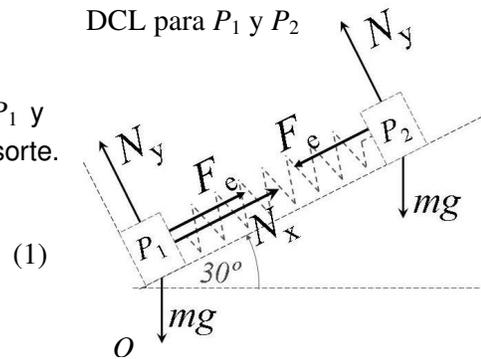
$$m \ddot{x}_1 = N_x - mg \sin 30^\circ + F_e$$

Mientras  $P_1$  no despegue se verifica que:

$$\dot{x}_1 = 0 \text{ y } \vec{F}_e = k(x_2 - l_0) \hat{x}$$

Sea  $t^*$  el instante en que se produce el despegue de  $P_1$ , entonces  $N_x(t^*) = 0$ . Sea  $x^*$  la posición de  $P_2$  en  $t^*$ . Imponiendo estas condiciones en (1):

$$0 = 0 - \frac{mg}{2} + k(x^* - l_0) \Rightarrow \boxed{(x^* - l_0) = \frac{mg}{2k} = \delta^*}$$
 es el estiramiento del resorte en ese instante



**b) Rapidez de  $P_2$  en  $t^*$**

Para el sistema la  $EMT = K + U = cte.$

$$\text{En } t = 0: EMT = \frac{1}{2}k \delta_0^2 + mg \frac{l_0 - \delta_0}{2}$$

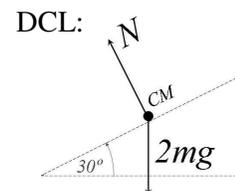
$$\text{En } t = t^*: EMT = \frac{1}{2}k \delta^{*2} + mg \frac{l_0 + \delta^*}{2} + \frac{1}{2}m v^{*2}$$

Reemplazando los valores de  $\delta$  y  $\delta^*$  e igualando las dos expresiones de la  $EMT$ , obtenemos:

$$\frac{1}{2}m v^{*2} = \frac{5}{8} \frac{(mg)^2}{k} \Rightarrow \boxed{v^{*2} = \frac{5}{4} \frac{m g^2}{k}}$$
 (2)

**c) Altura máxima del centro de masa:**

Después del despegue, las fuerzas externas que actúan son la normal y el peso total, indicadas en el DCL siguiente



Por lo tanto, la ecuación del movimiento para el centro de masa es:

$$2m \ddot{x}_G = -2mg \sin 30^\circ \Rightarrow \ddot{x}_G = -\frac{1}{2}g$$

$$\Rightarrow \dot{x}_G = \dot{x}_G(0) - \frac{1}{2}g t, \text{ donde: } \dot{x}_G(0) = \frac{1}{2}v^* \Rightarrow \dot{x}_G = \frac{1}{2}[v^* - g t]$$
 (3)

$$\Rightarrow x_G = x_G(0) + \frac{1}{2}v^* t - \frac{1}{4}g t^2, \text{ donde } x_G(0) = \frac{1}{2}[l_0 + \delta^*] = \frac{l_0}{2} + \frac{mg}{4k}$$

$$\Rightarrow x_G = \frac{l_0}{2} + \frac{mg}{4k} + \frac{1}{2}v^* t - \frac{1}{4}g t^2$$
 (4)

El centro de masa ha recorrido la distancia máxima cuando  $\dot{x}_G = 0$ . Sea  $t_M$  el instante en que

esto ocurre. Entonces, despejando  $t_M$  de (3) se obtiene:  $t_M = \frac{v^*}{g}$

$$\text{reemplazando en (4)} \Rightarrow (x_G)_{M\acute{A}X} = \frac{l_0}{2} + \frac{mg}{4k} + \frac{v^* v^*}{2g} - \frac{g v^{*2}}{4g^2}$$

$$\text{reemplazando } v^* \text{ de (2), obtenemos: } (x_G)_{M\acute{A}X} = \frac{l_0}{2} + \frac{mg}{k} \left[ \frac{1}{4} + \frac{5}{8} - \frac{5}{16} \right] = \frac{l_0}{2} + \frac{9mg}{16k}$$

$$\text{Por lo tanto, la altura m\acute{a}xima alcanzada por el centro de masa es: } (H_G)_{M\acute{A}X} = \left[ \frac{l_0}{2} + \frac{9mg}{16k} \right] \text{sen } 30^\circ$$

$$\boxed{(H_G)_{M\acute{A}X} = \frac{l_0}{4} + \frac{9mg}{32k}}$$

#### d) Estiramiento m\acute{a}ximo del resorte:

Aplicamos conservaci3n de *EMT* para el sistema, despu3s del despegue:

$$EMT = K + U = cte$$

$$\Rightarrow K_G + K_{rel/CM} + U^s + U^e = cte, \text{ donde } K_G + U^s \text{ es tambi3n constante.}$$

$$\Rightarrow K_{rel/CM} + U^e = cte$$

Evaluando en  $t^*$ :

$$K_{rel/CM}^* = \frac{1}{2} m \left( v^* - \frac{v^*}{2} \right)^2 + \frac{1}{2} m \left( 0 - \frac{v^*}{2} \right)^2 = \frac{5}{16} \frac{(mg)^2}{k}$$

$$U^{e*} = \frac{1}{2} k \delta^{*2} = \frac{1}{8} \frac{(mg)^2}{k}$$

$$\Rightarrow K_{rel/CM} + U^e = \frac{7}{16} \frac{(mg)^2}{k}, \text{ el estiramiento m\acute{a}ximo ocurre cuando } K_{rel/CM} = 0.$$

$$\Rightarrow U_{M\acute{A}X}^e = \frac{1}{2} k \delta_{M\acute{A}X}^2 = \frac{7}{16} \frac{(mg)^2}{k} \Rightarrow \boxed{\delta_{M\acute{A}X} = \sqrt{\frac{7}{8}} \frac{mg}{k}}$$

### Solución Problema 3:

Las ecuaciones escalares del movimiento de la partícula, en coordenadas esféricas son:

$$m(\ddot{r} - r\dot{\phi}^2 \sin^2 150^\circ) = mg \cos 30^\circ$$

$$m(-r\dot{\phi}^2 \sin 150^\circ \cos 150^\circ) = N - mg \sin 30^\circ$$

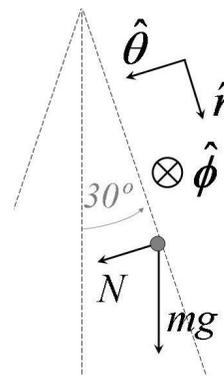
$$\frac{d}{dt}(r^2 \sin^2 150^\circ \dot{\phi}) = 0$$

o bien:

$$m\left(\ddot{r} - \frac{1}{4}r\dot{\phi}^2\right) = mg \frac{\sqrt{3}}{2} \quad (1)$$

$$m r \dot{\phi}^2 \frac{\sqrt{3}}{4} = N + \frac{mg}{2} \quad (2)$$

$$r^2 \dot{\phi} = cte \quad (3)$$



#### a) Condición de despegue:

Evaluamos la constante de la ecuación (3) en el instante inicial:

$$r(0) = D$$

$$\dot{\phi}(0) = \frac{v_0}{D \sin 30^\circ} = \frac{2v_0}{D} \quad \Rightarrow \quad r^2 \dot{\phi} = 2D v_0 \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi}(r) = \frac{2D v_0}{r^2} \quad (4)$$

Reemplazando en (2) y despejando  $N$ :  $\Rightarrow N = m \left[ \frac{v_0^2 D^2 \sqrt{3}}{r^3} - \frac{g}{2} \right]$

Se pide que se despegue en  $r = 2D \Rightarrow N(r = 2D) = 0 \Rightarrow v_0^2 = \frac{4gD}{\sqrt{3}}$  (5)

#### b) la velocidad de la partícula:

$$\vec{v}(r) = \dot{r} \hat{r} + r \dot{\phi} \sin 150^\circ \hat{\phi}, \quad \text{de (4):} \quad \Rightarrow \vec{v}(r) = \dot{r} \hat{r} + \frac{D v_0}{r} \hat{\phi} \quad (6)$$

tenemos  $\dot{\phi}(r)$ , entonces sólo falta  $\dot{r}(r)$

Reemplazando en (1):  $\ddot{r} - \frac{1}{4}r \frac{4v_0^2 D^2}{r^4} = g \frac{\sqrt{3}}{2} \Rightarrow \ddot{r} = \frac{v_0^2 D^2}{r^3} + g \frac{\sqrt{3}}{2} = \dot{r} \frac{d\dot{r}}{dr}$

Integrando:  $\frac{\dot{r}^2}{2} = -\frac{1}{2} \left[ \frac{v_0^2 D^2}{r^2} - \frac{v_0^2 D^2}{D^2} \right] + \frac{g\sqrt{3}}{2} (r - D) \Rightarrow \dot{r}^2 = v_0^2 \left[ 1 - \frac{D^2}{r^2} \right] + g\sqrt{3} [r - D]$

Reemplazando  $\dot{r}(r)$  en (6), y reemplazando además  $v_0$  de (5), obtenemos:

$$\vec{v}(r) = 2\sqrt{\frac{gD}{\sqrt{3}}} \left[ \left[ 1 - \frac{D^2}{r^2} + 3\frac{r}{D} - 3 \right] \hat{r} + \frac{D}{r} \hat{\phi} \right]$$

Nota: También podía obtenerse la rapidez  $v(r)$  por energía, e igualándola al módulo del vector de la ecuación (6) se podía despejar la expresión de  $\dot{r}(r)$ , para reemplazarla en la expresión del vector velocidad.