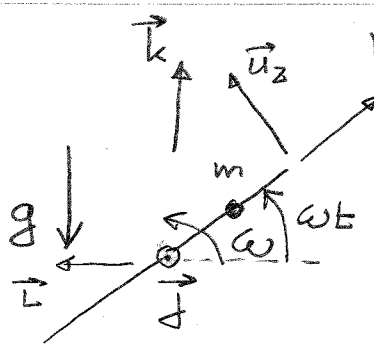
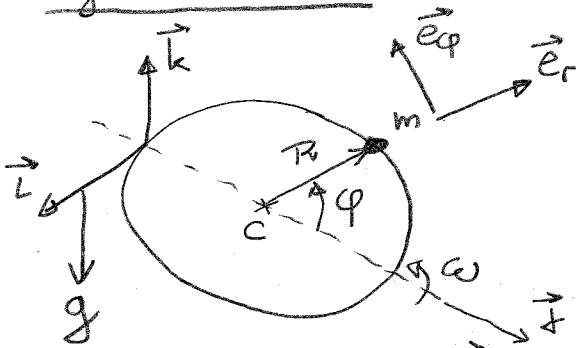
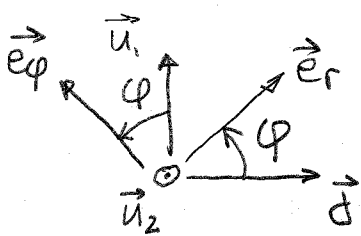


Ejercicio N°1:



parte a: $m\vec{a} = \vec{F} = -mg\vec{k} + \vec{R}$
 $\quad\quad\quad N_1\vec{e}_r + N_2\vec{u}_2$

$$m\vec{a} \cdot \vec{e}_\varphi = -mg\vec{k} \cdot \vec{e}_\varphi$$



$$\vec{e}_\varphi = -\text{sen}\varphi\vec{j} + \text{cos}\varphi\vec{u}_1$$

$$\vec{u}_1 = -\text{cos}\omega t\vec{l} + \text{sen}\omega t\vec{k}$$

$$\vec{k} \cdot \vec{e}_\varphi = \text{cos}\varphi\vec{u}_1 \cdot \vec{k} = \text{cos}\varphi \text{sen}\omega t$$

Cálculo de la aceleración derivando directamente:

$$\vec{r} = R\vec{e}_r$$

$$\vec{e}_r = \text{cos}\varphi\vec{j} + \text{sen}\varphi\vec{u}_1$$

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}} = R\dot{\vec{e}}_r$$

$$\dot{\vec{e}}_r = \underbrace{-\text{sen}\varphi\dot{\varphi}\vec{j} + \text{cos}\varphi\dot{\varphi}\vec{u}_1}_{\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi} + \text{sen}\varphi\dot{\vec{u}}_1$$

$$\vec{v} = R(\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi + \omega \text{sen}\varphi\vec{u}_2)$$

$$\vec{a} = R(\dot{\varphi}\dot{\vec{e}}_\varphi + \dot{\varphi}\dot{\vec{e}}_\varphi + \omega \text{cos}\varphi\dot{\varphi}\vec{u}_2 + \omega \text{sen}\varphi\dot{\vec{u}}_2)$$

$$\dot{\vec{e}}_\varphi = \underbrace{-\text{cos}\varphi\dot{\varphi}\vec{j} - \text{sen}\varphi\dot{\varphi}\vec{u}_1}_{-\dot{\varphi}\vec{e}_r} + \text{cos}\varphi\dot{\vec{u}}_1 = -\dot{\varphi}\vec{e}_r + \omega \text{cos}\varphi\vec{u}_2$$

$$\vec{a} = R\dot{\varphi}\dot{\vec{e}}_\varphi - R\dot{\varphi}^2\vec{e}_r + 2R\dot{\varphi}\omega \text{cos}\varphi\vec{u}_2 - R\omega^2 \text{sen}\varphi\vec{u}_1$$

Cálculo de la aceleración por Coriolis:

$$\vec{a} = \vec{a}_R + \vec{a}_T + \vec{a}_C$$

↳ Mov. circular $\vec{a}_R = R\dot{\varphi}\dot{\vec{e}}_\varphi - R\dot{\varphi}^2\vec{e}_r$

$$\vec{a}_T = \vec{a}_C + \vec{0} \wedge \vec{r} + \vec{0} \wedge [\vec{0} \wedge \vec{r}] = \omega\vec{j} \wedge (\omega\vec{j} \wedge R\vec{e}_r)$$

$$\vec{j} \wedge \vec{e}_r = \text{sen}\varphi\vec{j} \wedge \vec{u}_1 = \text{sen}\varphi\vec{u}_2 \Rightarrow \vec{a}_T = R\omega^2 \text{sen}\varphi\vec{j} \wedge \vec{u}_2$$

$$\vec{a}_C = 2\vec{\omega} \wedge \vec{v}_R = 2\omega\vec{j} \wedge (R\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi) = 2R\omega\dot{\varphi} \text{cos}\varphi\vec{j} \wedge \vec{u}_1 = \underbrace{2R\omega\dot{\varphi} \text{cos}\varphi\vec{j} \wedge \vec{u}_1}_{\vec{u}_2} - \vec{u}_1$$

$$\vec{a} \cdot \vec{e}_\varphi = R\ddot{\varphi} - R\omega^2 \underbrace{\sin\varphi \vec{u}_1 \cdot \vec{e}_\varphi}_{\cos\varphi}$$

$$\Rightarrow mR\ddot{\varphi} - mR\omega^2 \sin\varphi \cos\varphi = -mg \cos\varphi \sin\omega t$$

$$\boxed{\ddot{\varphi} = \cos\varphi \left(\omega^2 \sin\varphi - \frac{g}{R} \sin\omega t \right)}$$

Observar que si $\cos\varphi = 0$ la partícula permanecerá en equilibrio relativo $\Rightarrow \varphi = \pm \frac{\pi}{2}$ son posiciones de eq. relativo

(las 2 posiciones superior e inferior en que el peso es perpendicular a la guía en todo instante)

parte b: $\dot{\varphi} = \Omega \text{cte} \Rightarrow \ddot{\varphi} = 0$

$$\varphi(t) = \Omega t + \varphi(0) \Rightarrow \omega^2 \sin\varphi(t) = \frac{g}{R} \sin\omega t$$

$$\Rightarrow \text{por un lado debe ser } \Omega t + \varphi(0) = \omega t \Rightarrow \Omega = \omega$$

$$\varphi(0) = 0$$

Por otro lado: $\boxed{\omega = \pm \sqrt{\frac{g}{R}}}$

$$\text{Si } \omega > 0 \Rightarrow \omega = \sqrt{\frac{g}{R}}$$

Con esta condición y la partícula inicialmente en el eje horizontal la partícula podrá moverse con la misma velocidad angular que el arco

parte c: $N_2 \geq 0$ para que no haya desprendimiento

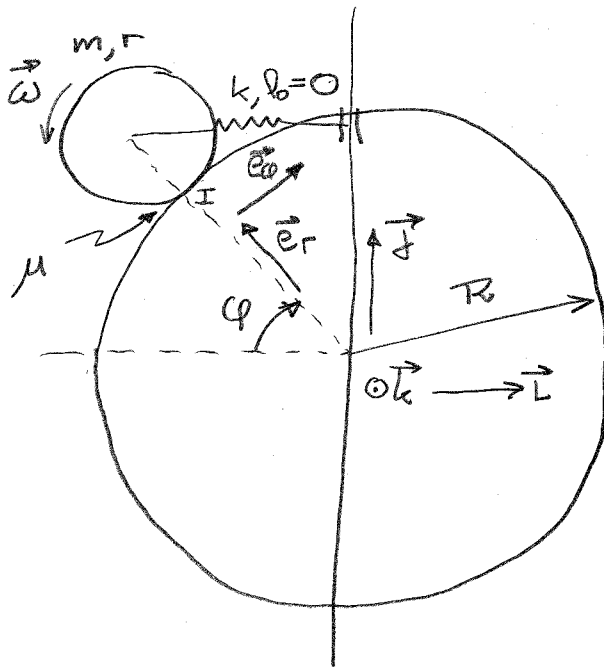
$$\left. \begin{aligned} m\vec{a} \cdot \vec{u}_2 &= -mg \underbrace{\vec{k} \cdot \vec{u}_2}_{\cos\omega t} + N_2 \\ N_2 &= 2mR\dot{\varphi}\omega \cos\varphi + mg \cos\omega t \end{aligned} \right\}$$

$$\vec{a} \cdot \vec{u}_2 = 2R\dot{\varphi}\omega \cos\varphi$$

$$\varphi(t) = \omega t \Rightarrow N_2 = 2mR\omega^2 \cos\omega t + mg \cos\omega t = \underbrace{(2mR\omega^2 + mg)}_{3mg > 0} \cos\omega t$$

$$N_2 \geq 0 \Leftrightarrow \cos\omega t \geq 0 \Rightarrow \varphi(t) = \omega t \leq \frac{\pi}{2} \Rightarrow t \leq \frac{\pi}{2\omega}$$

La partícula se desprenderá en $\boxed{t = \frac{\pi}{2\omega} = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{R}{g}}}$



parte a:

Mientras rueda sin deslizar se verifica el teorema de la energía:

$$T + U = E$$

$$\frac{k\varrho^2}{2} = \frac{k(R+r)^2 \cos^2 \varphi}{2}$$

$$T = \frac{m\vec{v}_G^2}{2} + \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot \mathbb{I}_G \vec{\omega}$$

$$\vec{v}_G = (R+r) \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$$

$$\vec{\omega} = \omega \vec{k}$$

$$\vec{v}_I = \vec{v}_G + \vec{\omega} \wedge (\mathbb{I} - \mathbb{G}) = 0$$

$$(R+r) \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi - r \omega \vec{k} \wedge \vec{e}_r = 0$$

$$\underbrace{-\vec{e}_\varphi}_{-\vec{e}_\varphi} \Rightarrow \omega = -\frac{R+r}{r} \dot{\varphi}$$

$$\Rightarrow T = \frac{m(R+r)^2 \dot{\varphi}^2}{2} + \frac{(R+r)^2 \dot{\varphi}^2}{2} \frac{mr^2}{r^2} = \frac{3}{4} m(R+r)^2 \dot{\varphi}^2$$

$$\Rightarrow \frac{3}{4} m(R+r)^2 \dot{\varphi}^2 + \frac{k(R+r)^2 \cos^2 \varphi}{2} = E$$

$$\Rightarrow \frac{3}{2} m(R+r)^2 \dot{\varphi} \ddot{\varphi} - k(R+r)^2 \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi \dot{\varphi} = 0$$

$$\boxed{\frac{3m}{2} \ddot{\varphi} = k \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi}$$

Por cardinales: $\dot{\vec{L}}_I = m \vec{v}_G \wedge \dot{\vec{I}} + \vec{M}_I^{(ext)}$ (R+r) cos phi

$$\dot{\vec{I}} = R \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi \Rightarrow \vec{v}_G \wedge \dot{\vec{I}} = 0$$

$$\underbrace{(\vec{r}_G - \vec{r}_I)}_{r \vec{e}_r} \wedge k \vec{l} \vec{k}$$

$$\dot{\vec{L}}_I = kr(R+r) \cos \varphi \vec{e}_r \wedge \vec{k} = -kr(R+r) \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi \vec{k}$$

$$\vec{e}_r = -\cos \varphi \vec{k} + \operatorname{sen} \varphi \vec{j}$$

$$\dot{\vec{L}}_I = M(\underbrace{\vec{r}_G - \vec{r}_I}_0) \wedge \underbrace{\vec{v}_I}_0 + \mathbb{I}_I \vec{\omega} = \frac{3mr^2}{2} \left(-\frac{R+r}{r} \dot{\varphi} \right) \vec{k}$$

$$-\frac{3m}{2} r (\dot{R} + r) \ddot{\varphi} = -k r (\dot{R} + r) \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi$$

$$\Downarrow \boxed{\frac{3m}{2} \ddot{\varphi} = k \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi} \checkmark$$

parte b: $m \vec{a}_G = \vec{R}^{(ext)} = T \vec{e}_\varphi + N \vec{e}_r + k l \vec{L}$

$$(\dot{R} + r) \ddot{\varphi} \vec{e}_\varphi - (\dot{R} + r) \dot{\varphi}^2 \vec{e}_r$$

$$m (\dot{R} + r) \ddot{\varphi} = T + k (\dot{R} + r) \cos \varphi \underbrace{\vec{L} \cdot \vec{e}_\varphi}_{\operatorname{sen} \varphi}$$

$$\frac{2k \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi}{3m} \Rightarrow T = -\frac{k (\dot{R} + r) \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi}{3}$$

$$-m (\dot{R} + r) \dot{\varphi}^2 = N + k (\dot{R} + r) \cos \varphi \underbrace{\vec{L} \cdot \vec{e}_r}_{-\cos \varphi}$$

$$\Rightarrow N = k (\dot{R} + r) \cos^2 \varphi - m (\dot{R} + r) \dot{\varphi}^2$$

Preintegrando o del teorema de la energía:

$$\frac{3m}{4} \dot{\varphi}^2 = \frac{k \operatorname{sen}^2 \varphi}{2} \quad \begin{array}{l} \dot{\varphi}(0) = 0 \\ \varphi(0) = 0 \end{array}$$

$$\dot{\varphi}^2 = \frac{2k \operatorname{sen}^2 \varphi}{3m}$$

$$N = k (\dot{R} + r) \left[\cos^2 \varphi - \frac{2}{3} \operatorname{sen}^2 \varphi \right] = \frac{k (\dot{R} + r)}{3} (5 \cos^2 \varphi - 2)$$

$$|T| \leq \mu |N| \rightarrow \text{se verifica en } \varphi = 0$$

Se rompe cuando $\frac{k (\dot{R} + r)}{3} \cos \varphi \operatorname{sen} \varphi = \mu \frac{k (\dot{R} + r)}{3} (5 \cos^2 \varphi - 2)$

$$\text{Quiero sea en } \varphi = \frac{\pi}{4} \Rightarrow \frac{1}{2} = \mu \left(\frac{5}{2} - 2 \right) \Rightarrow \boxed{\mu = 1}$$

parte c: Ya no vale la rodadura \Rightarrow segunda ecuación en I se complica. Mejor segunda en G

$$I_G \vec{\omega} = \vec{M}_G^{(ext)} = T r$$

$$\frac{m r^2}{2} \vec{\omega} \quad \text{Hay deslizamiento} \Rightarrow T = -\mu N$$

Observar $T < 0$ y $N > 0$ en instante de deslizamiento

Las primeras coordenadas siguen valiendo en su forma:

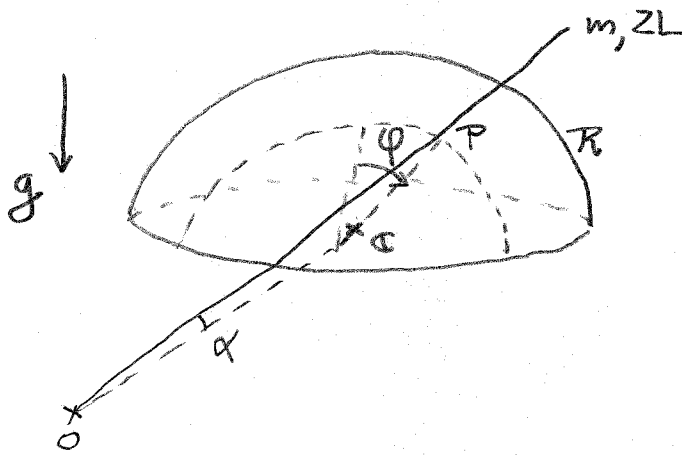
$$m(R+r)\ddot{\varphi} = T + k(R+r)\cos\varphi\operatorname{sen}\varphi$$

$$N = k(R+r)\cos^2\varphi - m(R+r)\dot{\varphi}^2$$

$$\Rightarrow \frac{mr\dot{\omega}}{2} = -\mu k(R+r)\cos^2\varphi + \mu m(R+r)\dot{\varphi}^2$$

$$m(R+r)\ddot{\varphi} = -\mu k(R+r)\cos^2\varphi + \mu m(R+r)\dot{\varphi}^2 + k(R+r)\cos\varphi\operatorname{sen}\varphi$$

$$\Rightarrow m\ddot{\varphi} = -\mu k\cos^2\varphi + \mu m\dot{\varphi}^2 + k\cos\varphi\operatorname{sen}\varphi$$

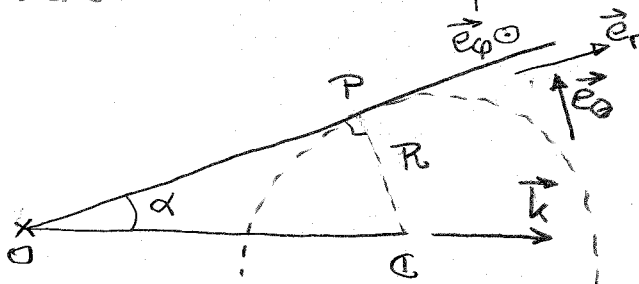


$\vec{v}_O = 0$
parte: $\vec{L}_O = \vec{M}_O^{(ext)}$

$\vec{M}_O^{(peso)} + \vec{M}_O^{(N)}$

Normal del contacto liso entre la barra y la semiesfera

La distancia entre el punto de contacto P y O es constante



$\frac{R}{OC} = \text{sen } \alpha \Rightarrow OC = \frac{R}{\text{sen } \alpha}$
 $\frac{R}{OP} = \text{tg } \alpha \Rightarrow OP = \frac{R}{\text{tg } \alpha}$

$OP < 2L \Rightarrow R < 2L \text{tg } \alpha \text{ o } \text{tg } \alpha > \frac{R}{2L}$

Para determinar el movimiento de la barra usamos coordenadas esféricas para ubicar la posición del punto de contacto P sobre la esfera, con origen de coordenadas en O. La dirección \vec{k} es según C-O, \vec{e}_r es paralelo a la barra, \vec{e}_φ es perpendicular al plano OPC y \vec{e}_θ es perpendicular a \vec{e}_r en ese plano.

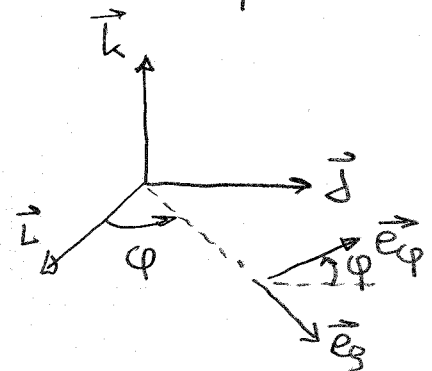
$\theta = \alpha$

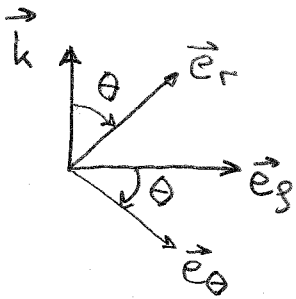
$r = |OP|$

φ es el ángulo entre el plano OPC y este plano en la posición superior de la barra ($\varphi = 0$ en la posición más elevada)

$\vec{M}_O^{(peso)} = \underbrace{(\vec{r}_G - \vec{r}_O)}_{L \vec{e}_r} \wedge \underbrace{mg \vec{e}_\varphi}_{-\vec{L}} \quad (\varphi = \frac{\pi}{2})$

$\vec{M}_O^{(peso)} = -mgL \vec{e}_r \wedge \vec{L}$





$$\vec{L} = \cos\varphi \vec{e}_\varphi - \text{sen}\varphi \vec{e}_\varphi$$

$$\text{"sen}\theta \vec{e}_r + \cos\theta \vec{e}_\theta$$

$$\vec{L} = \cos\varphi \text{sen}\theta \vec{e}_r + \cos\varphi \cos\theta \vec{e}_\theta - \text{sen}\varphi \vec{e}_\varphi$$

$$\vec{M}_O^{(peso)} = -mgL \left(\underbrace{\cos\varphi \cos\theta \vec{e}_r \wedge \vec{e}_\theta}_{\vec{e}_\varphi} - \text{sen}\varphi \underbrace{\vec{e}_r \wedge \vec{e}_\varphi}_{-\vec{e}_\theta} \right)$$

$$\vec{M}_O^{(peso)} = -mgL \left(\cos\varphi \cos\alpha \vec{e}_\varphi + \text{sen}\varphi \vec{e}_\theta \right)$$

$$\vec{M}_O^{(N)} = (\vec{r}_P - \vec{r}_O) \wedge N \vec{e}_\theta = \frac{R}{\text{tg}\alpha} \vec{e}_r \wedge N \vec{e}_\theta = \frac{R}{\text{tg}\alpha} N \vec{e}_\varphi$$

$\vec{L}_O = \Pi_O \vec{\omega}$ $\vec{\omega} = \dot{\varphi} \vec{k}$ porque $\theta = \alpha$ constante y la base de coordenadas esféricas es solidaria a la barra

$$\vec{k} = \cos\theta \vec{e}_r - \text{sen}\theta \vec{e}_\theta$$

$$\vec{L}_O = \dot{\varphi} \cos\theta \underbrace{\Pi_O \vec{e}_r}_0 - \dot{\varphi} \text{sen}\theta \underbrace{\Pi_O \vec{e}_\theta}_{I_O \vec{e}_\theta \vec{e}_\theta}$$

$$\vec{L}_O = -\dot{\varphi} \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} \vec{e}_\theta \quad \frac{m}{12} (2L)^2 + mL^2 = \frac{mL^2}{3} + mL^2 = \frac{4mL^2}{3}$$

$$\dot{\vec{L}}_O = -\ddot{\varphi} \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} \vec{e}_\theta - \dot{\varphi} \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} \dot{\vec{e}}_\theta$$

$$\vec{e}_\theta = \cos\theta \vec{e}_\varphi - \text{sen}\theta \vec{k} \Rightarrow \dot{\vec{e}}_\theta = \cos\theta \dot{\vec{e}}_\varphi = \cos\theta \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$$

Otra forma: $\dot{\vec{e}}_\theta = \vec{\omega} \wedge \vec{e}_\theta = \dot{\varphi} \vec{k} \wedge \vec{e}_\theta = \dot{\varphi} \cos\theta \underbrace{\vec{k} \wedge \vec{e}_\theta}_{\vec{e}_\varphi}$

$$\dot{\vec{L}}_O = -\ddot{\varphi} \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} \vec{e}_\theta - \dot{\varphi}^2 \text{sen}\alpha \cos\alpha \frac{4mL^2}{3} \vec{e}_\varphi$$

Igualo componentes según \vec{e}_θ : $-\ddot{\varphi} \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} = -mgL \text{sen}\varphi$

$$\Rightarrow \boxed{\ddot{\varphi} = \frac{3g \text{sen}\varphi}{4L \text{sen}\alpha}}$$

Otra forma: teorema de la energía $T + U = E$ $-\text{sen}\alpha$

$$T = \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot \Pi_O \vec{\omega} = \frac{1}{2} \vec{\omega} \cdot \vec{L}_O = \frac{1}{2} \left(-\dot{\varphi}^2 \text{sen}\alpha \frac{4mL^2}{3} \vec{e}_\theta \cdot \vec{k} \right)$$

$$T = \frac{2mL^2}{3} \operatorname{sen}^2 \alpha \dot{\varphi}^2$$

$$U = mgx_G = mgL \operatorname{sen} \theta \cos \varphi$$

$$\Rightarrow \frac{2mL^2}{3} \operatorname{sen}^2 \alpha \dot{\varphi}^2 + mgL \operatorname{sen} \alpha \cos \varphi = E$$

$$\frac{4mL^2}{3} \operatorname{sen}^2 \alpha \dot{\varphi} \ddot{\varphi} - mgL \operatorname{sen} \alpha \operatorname{sen} \varphi \dot{\varphi} = 0$$

$$\Rightarrow \ddot{\varphi} = \frac{3g \operatorname{sen} \varphi}{4L \operatorname{sen} \alpha} \checkmark$$

parte b: $\varphi(0) = 0, \dot{\varphi}(0) = 0$

Proyecto segunda cardinal según \vec{e}_φ :

$$-\dot{\varphi}^2 \operatorname{sen} \alpha \cos \alpha \frac{4mL^2}{3} = -mgL \cos \varphi \cos \alpha + \frac{RN}{\operatorname{tg} \alpha}$$

Preintegrro o evaluo teorema de la energía:

$$\frac{2mL^2}{3} \operatorname{sen}^2 \alpha \dot{\varphi}^2 + mgL \operatorname{sen} \alpha \cos \varphi = mgL \operatorname{sen} \alpha$$

$$\dot{\varphi}^2 = \frac{3g(1 - \cos \varphi)}{2L \operatorname{sen} \alpha}$$

para que no
haya desprendimiento

$$\frac{RN}{\operatorname{tg} \alpha} = - \frac{3g(1 - \cos \varphi) \operatorname{sen} \alpha \cos \alpha \frac{4mL^2}{3}}{2L \operatorname{sen} \alpha} + mgL \cos \varphi \cos \alpha \geq 0$$

$$-2g \cos \alpha \operatorname{sen} \alpha + 3 \operatorname{sen} \alpha \cos \alpha \cos \varphi \geq 0$$

$$\cos \varphi \geq \frac{2}{3} \Rightarrow \text{desprende para } \boxed{\cos \varphi = \frac{2}{3}}$$