

P1) Partícula de masa m es lanzada hacia arriba con rapidez v_0 .
Es afectada por la gravedad y el roce viscoso $\vec{F} = -\gamma \vec{v}$.

a) Tiempo en que llega al punto más alto:

Sol: C.I: $y(t=0)=0$ $\dot{y}(t=0)=v_0$

Newton: $\vec{F} = m\vec{a} \Rightarrow -mg - \gamma \dot{y} = m\ddot{y} = m \frac{d\dot{y}}{dt} \rightarrow -dt = \frac{d\dot{y} m}{mg + \gamma \dot{y}}$

integrando: $-\int_0^t dt = m \int_0^{\dot{y}} \frac{d\dot{y}}{mg + \gamma \dot{y}} = m \ln(mg + \gamma \dot{y}) \Big|_0^{\dot{y}} \frac{1}{\gamma}$

$\Rightarrow t = \frac{m}{\gamma} \ln\left(\frac{mg + \gamma v_0}{mg}\right)$ (*)

y el tiempo t^* es que $\dot{y}=0$ (el punto más alto):

$\Rightarrow t^* = \frac{m}{\gamma} \ln\left(\frac{mg + \gamma v_0}{mg}\right)$

b) Altura máxima:

Sol: Despejamos \dot{y} de (*):

$t \frac{\gamma}{m} = \ln\left(\frac{mg + \gamma v_0}{mg + \gamma \dot{y}}\right) / \exp()$

$e^{t \frac{\gamma}{m}} = \frac{mg + \gamma v_0}{mg + \gamma \dot{y}} \Rightarrow \gamma \frac{dy}{dt} = e^{-t \frac{\gamma}{m}} (mg + \gamma v_0) - mg$

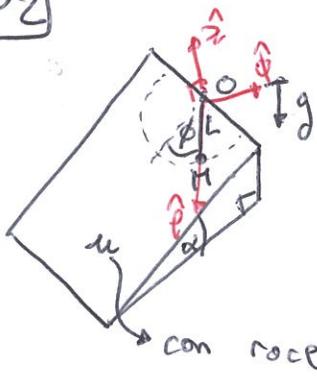
integrando: $\gamma \int_0^y dy = (mg + \gamma v_0) \int_0^t e^{-t \frac{\gamma}{m}} dt - mg \int_0^t dt$

$\gamma y = (mg + \gamma v_0) \cdot \frac{m}{\gamma} (e^{-t \frac{\gamma}{m}} - 1) - mg t$

El punto más alto es cuando $t = t^*$:

$\Rightarrow y_{max} = \frac{1}{\gamma} \left[(mg + \gamma v_0) \cdot \frac{m}{\gamma} \left(1 - \frac{mg + \gamma v_0}{mg}\right) - mg \frac{m}{\gamma} \ln\left(\frac{mg + \gamma v_0}{mg}\right) \right]$

P2)



Usar cilíndricas

Plano inclinado con roce

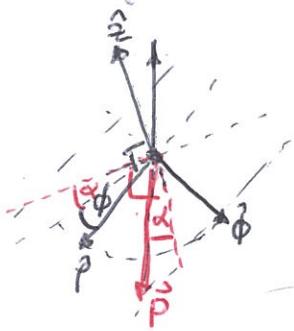
a) Encontrar fuerzas:

Sol: Tensión: $\vec{T} = -T\hat{\rho}$

Normal: $\vec{N} = N\hat{z}$

Roce: $\vec{F}_R = \mu N\hat{\phi}$ ↑ porque tiende a moverse en -

Peso: $\vec{P} = mg(\text{sen}\alpha\cos\phi\hat{\rho} - \text{sen}\alpha\text{sen}\phi\hat{\phi} - \cos\alpha\hat{z})$



La fuerza total:

$$\vec{F} = (mg\text{sen}\alpha\cos\phi - T)\hat{\rho} + (\mu N - mg\text{sen}\alpha\text{sen}\phi)\hat{\phi} + (N - mg\cos\alpha)\hat{z}$$

b) Se suelta del reposo en $\phi = \pi/2$, encontrar μ tal que llegue con velocidad nula a $\phi = 0$:

Sol: Como $\rho = L$ y $z = 0 \Rightarrow \dot{\rho} = \dot{\rho} = \dot{z} = \dot{z} = 0$

La aceleración es: $\vec{a} = -L\dot{\phi}^2\hat{\rho} + L\ddot{\phi}\hat{\phi}$

Newton:

$$\hat{\rho}: -L\dot{\phi}^2 = mg\text{sen}\alpha\cos\phi - T \quad (1)$$

$$\hat{\phi}: L\ddot{\phi} = \mu N - mg\text{sen}\alpha\text{sen}\phi \quad (2)$$

$$\hat{z}: 0 = N - mg\cos\alpha \Rightarrow N = mg\cos\alpha$$

(2) $\cdot \dot{\phi}$:

$$L\dot{\phi}\ddot{\phi} = \mu N\dot{\phi} - mg\text{sen}\alpha\text{sen}\phi\dot{\phi}$$

$$\frac{1}{2} \frac{d\dot{\phi}^2}{dt} = \mu N \frac{d\phi}{dt} + mg\text{sen}\alpha \frac{d}{dt} \cos\phi$$

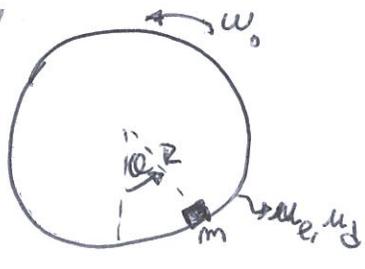
integrando entre $t=0$ y t :

$$\frac{1}{2} \dot{\phi}^2 = \mu N (\phi - \frac{\pi}{2}) + mg\text{sen}\alpha \cdot \cos\phi$$

Imponiendo $\dot{\phi} = 0$ y $\phi = 0$:

$$0 = -\mu N \frac{\pi}{2} + mg\text{sen}\alpha \Rightarrow \mu mg\cos\alpha \frac{\pi}{2} = mg\text{sen}\alpha \Rightarrow \mu = \frac{2}{\pi} \text{tg}\alpha$$

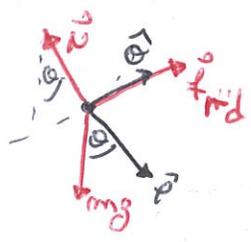
P3/



Bloque se encuentra en un tambor que gira con velocidad angular ω_0 constante.
 μ_e : roce estático
 μ_d : roce dinámico

a) Valor de μ_d si bloque se encuentra en $\theta = \theta_0$ cte.

Sol: D.C.L.



$$\vec{F} = mg \cos \theta \hat{p} - mg \sin \theta \hat{\theta} - N \hat{p} + f_{nd} \hat{\theta}$$

Newton: $\vec{F} = m\vec{a} = 0$ } para que se quede quieto el blo.

$$\hat{p}: mg \cos \theta - N = 0 \Rightarrow N = mg \cos \theta \Rightarrow f_{nd} = \mu_d N = \mu_d mg \cos \theta$$

$$\hat{\theta}: -mg \sin \theta + \mu_d mg \cos \theta = 0 \Rightarrow \boxed{\mu_d = \tan \theta}$$

b) Condición de ω_0 y μ_e para que el bloque no se despegue en una vuelta completa.

Sol: El D.C.L. es igual cambiando f_{nd} por f_{ne} :

$$\vec{F} = mg \cos \theta \hat{p} - mg \sin \theta \hat{\theta} - N \hat{p} + f_{ne} \hat{\theta}$$

La aceleración: $\vec{a} = (\ddot{p} - p\dot{\theta}^2) \hat{p} + (2\dot{p}\dot{\theta} + p\ddot{\theta}) \hat{\theta}$
 $= -R\omega_0^2 \hat{p}$

$$p = R \Rightarrow \dot{p} = \ddot{p} = 0$$

$$\dot{\theta} = \omega_0 \Rightarrow \ddot{\theta} = 0$$

Newton: $\vec{F} = m\vec{a}$: $\hat{p}: mg \cos \theta - N = -R\omega_0^2 m \Rightarrow N = mg \cos \theta + R\omega_0^2 m \rightarrow f_{ne} \leq \mu_e N$
 $\hat{\theta}: -mg \sin \theta + f_{ne} = 0$

Para que el bloque no se despegue:
 $N > 0 \Rightarrow R\omega_0^2 > g \cos \theta \Rightarrow \boxed{\omega_0 > \sqrt{\frac{g}{R}}}$

} el valor máximo de $g \cos \theta$ es g cuando $\theta = \pi$.

Sabemos que el roce estático cumple que:
 $f_{re} \leq \mu_e N \Rightarrow mg \sin \theta \leq \mu_e m (g \cos \theta + R\omega_0^2)$

Hay que ver con qué valor de μ_e se cumple para todo ángulo.
 $\rightarrow \mu_e \geq \frac{g \sin \theta}{g \cos \theta + R\omega_0^2} = f(\theta)$

derivamos $f(\theta)$ para ver su máximo:

$$\frac{df}{d\theta} = \frac{g \cos \theta}{g \cos \theta + R\omega_0^2} + \frac{g^2 \sin^2 \theta}{(g \cos \theta + R\omega_0^2)^2} = 0 \Rightarrow \cos \theta + \frac{g \sin^2 \theta}{g \cos \theta + R\omega_0^2} = 0$$

$$\rightarrow \underbrace{g \cos^2 \theta + g \sin^2 \theta}_g + R\omega_0^2 \cos \theta = 0 \Leftrightarrow \cos \theta^* = \frac{-g}{R\omega_0^2} \Rightarrow \theta^* \in [\frac{\pi}{2}, \pi] \Rightarrow \sin \theta^* > 0$$

entonces,

$$\begin{aligned} \mu_e &\geq \frac{g \sin \theta^*}{g \cos \theta^* + R\omega_0^2} = \frac{g \sqrt{1 - \cos^2 \theta^*}}{g \cos \theta^* + R\omega_0^2} = \frac{g \sqrt{1 - \frac{g^2}{R^2 \omega_0^4}}}{\frac{-g^2}{R\omega_0^2} + R\omega_0^2} = \frac{g}{R\omega_0^2} \frac{\sqrt{R^2 \omega_0^4 - g^2}}{\frac{-g^2}{R\omega_0^2} + R\omega_0^2} = \\ &= \frac{\sqrt{R^2 \omega_0^4 - g^2}}{R^2 \omega_0^4 - g^2} \cdot g = \frac{g}{\sqrt{R^2 \omega_0^4 - g^2}} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{\mu_e \geq \frac{g}{\sqrt{R^2 \omega_0^4 - g^2}}}$$