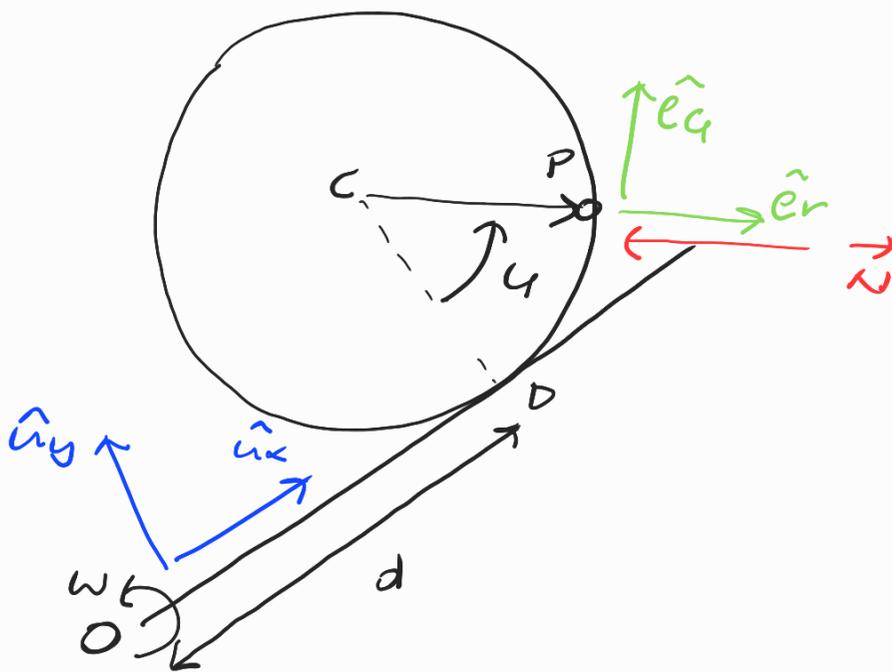


Ej 7)



$$2) \vec{r} = P - O = d\hat{u}_x + R\hat{u}_y + R\hat{e}_r$$

$$\boxed{\vec{v} = \dot{\vec{r}} = d\dot{\hat{u}}_x + R\dot{\hat{u}}_y + R\dot{\hat{e}}_r = \omega d\hat{u}_y - \omega R\hat{u}_x + (\omega + \dot{\varphi})R\hat{e}_\theta}$$

$$\vec{a} = \dot{\vec{v}} = \omega d\dot{\hat{u}}_y - \omega R\dot{\hat{u}}_x + R\dot{\varphi}\hat{e}_\theta + (\omega + \dot{\varphi})R\dot{\hat{e}}_\theta$$

$$\boxed{\vec{a} = -\omega^2 d\hat{u}_x - \omega^2 R\hat{u}_y + R\dot{\varphi}\hat{e}_\theta - (\omega + \dot{\varphi})^2 R\hat{e}_r}$$

b) 2^a Ley de Newton a la partícula proyectada según \$\hat{e}_\theta\$:

$$(\vec{F} = m\vec{a}) \cdot \hat{e}_\theta : \vec{a} \cdot \hat{e}_\theta = 0$$

$$R\dot{\varphi} - \omega^2 d \hat{u}_x \cdot \hat{e}_\theta - \omega^2 R \hat{u}_y \cdot \hat{e}_\theta = 0$$

$$\boxed{R\dot{\varphi} - \omega^2 d \cos\varphi - \omega^2 R \sin\varphi = 0} \quad \text{Ec. de movimiento}$$

c) Reescribamos la ecuación de movimiento :

$$\dot{\varphi} - \omega^2 \frac{d}{R} \cos\varphi - \omega^2 \sin\varphi = 0$$

Preintegrando vez más 2 :

$$\frac{\dot{\varphi}^2}{2} - \omega^2 \frac{d}{R} \sin\varphi + \omega^2 \cos\varphi = \omega^2$$

(donde usamos las condiciones iniciales $\varphi(0) = 0, \dot{\varphi}(0) = 0$)

$$\Rightarrow \boxed{\dot{\varphi}^2 = 2\omega^2 \left(1 - \cos\varphi + \frac{d}{R} \sin\varphi \right)}$$

El signo relativo se alcanza para el ángulo en que $\dot{\varphi} = 0$:

$$\boxed{1 - \cos\varphi_d + \frac{d}{R} \sin\varphi_d = 0}$$

(que tiene como solución trivial el ángulo inicial)

d) 2^{da} ley de Newton según \hat{e}_r :

$$-N \hat{e}_r = m \vec{a} \cdot \hat{e}_r :$$

$$N = m \left[\omega^2 d \hat{u}_x \cdot \hat{e}_r + \omega^2 R \hat{u}_y \cdot \hat{e}_r + (\omega + \dot{\varphi})^2 R \right],$$

$$\dot{\varphi} = \sqrt{2\omega^2 \left(1 - \cos\varphi + \frac{d}{R} \sin\varphi \right)}$$

para el tramo $\varphi = 0$ a $\varphi = \varphi_d$ ($\ddot{\varphi}(\varphi=0) = \omega^2 \frac{d}{R} > 0$: $\dot{\varphi}$ crece inicialmente y luego se anula para $\varphi = \varphi_d$)

$$\boxed{N = m \left[\omega^2 d \sin\varphi - \omega^2 R \cos\varphi + \left(\omega + \sqrt{2\omega^2 \left(1 - \cos\varphi + \frac{d}{R} \sin\varphi \right)} \right)^2 R \right]}$$

Nota: si expresamos N en términos de $\dot{\varphi}$:

$$N = m \left[\omega^2 d \sin\varphi - \omega^2 R \cos\varphi + (\omega + \dot{\varphi})^2 R \right]$$

$$\omega^2 R \left(\frac{d}{R} \sin\varphi - \cos\varphi \right)$$

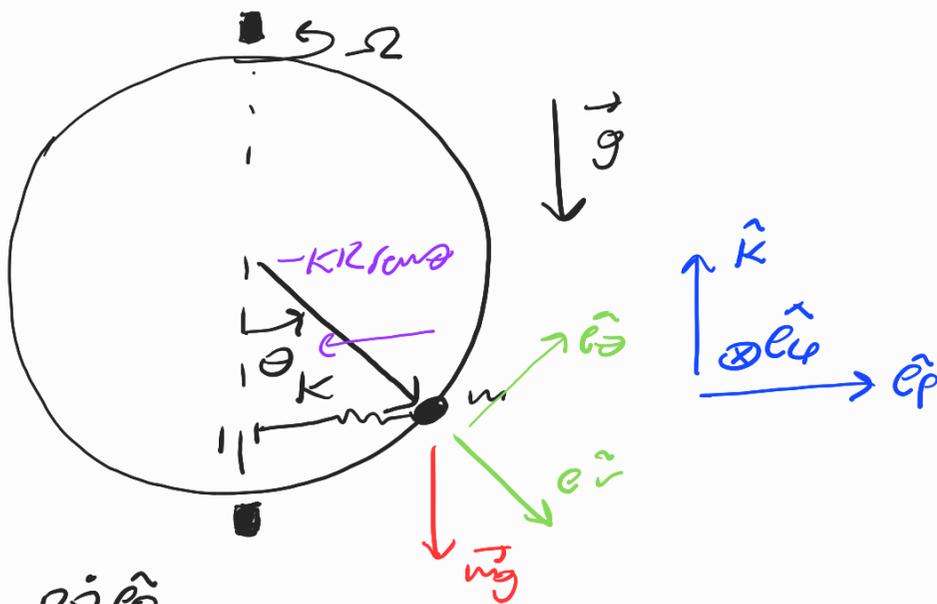
$$\left(\frac{1}{2} (\dot{\varphi}/\omega)^2 - 1 \right)$$

$$N = m \omega^2 R \left[\frac{1}{2} (\dot{\varphi}/\omega)^2 - 1 + (1 + (\dot{\varphi}/\omega)^2) \right] =$$

$$m \omega^2 R \left[\frac{3}{2} (\dot{\varphi}/\omega)^2 + 2 \right] = m \omega^2 R \left(\frac{\dot{\varphi}}{\omega} \right) \left[\frac{3}{2} \frac{\dot{\varphi}}{\omega} + 2 \right]$$

$\dot{\varphi} \geq 0$ para φ entre $\varphi = 0$ y $\varphi = \varphi_d$, por lo que se verifica $N \geq 0$ para ese tramo ✓

Ej 2)



$$a) \vec{v}_1 = R\dot{\theta} \hat{e}_\theta$$

$$\vec{a}_1 = -R\dot{\theta}^2 \hat{e}_r + R\ddot{\theta} \hat{e}_\theta$$

$$\vec{v} = \vec{v}_1 + \vec{v}_T, \quad \vec{v}_T = \Omega R \sin\theta \hat{e}_\theta \quad (\text{velocidad del pto. de la gu\u00eda donde se encuentra la part\u00edcula})$$

$$\vec{a} = \vec{a}_1 + \vec{a}_T + \vec{a}_C, \quad \vec{a}_T = -\Omega^2 R \sin\theta \hat{e}_p \quad (\text{aceleraci\u00f3n del pto. de la gu\u00eda donde se encuentra la part\u00edcula})$$

$$\vec{a}_C = 2\vec{\omega} \times \vec{v}_1, \quad \vec{\omega} = \Omega \hat{k}$$

$$\vec{a}_C = 2\Omega \dot{\theta} R \cos\theta \hat{e}_\theta$$

b) 2^{da} ley de Newton a la part\u00edcula proyectada seg\u00fan \hat{e}_θ (direcci\u00f3n en la cual no hay fuerza reactiva ejercida por la gu\u00eda):

$$m\vec{a} \cdot \hat{e}_\theta = -mg \sin\theta - KR \sin\theta \cos\theta$$

$$m(R\ddot{\theta} - \Omega^2 R \sin\theta \cos\theta + 2\Omega \dot{\theta} R \cos\theta) = -mg \sin\theta - KR \sin\theta \cos\theta :$$

$$\boxed{\ddot{\theta} - \Omega^2 \sin\theta \cos\theta + \frac{\theta}{R} \sin\theta + \frac{K}{m} \sin\theta \cos\theta = 0}$$

c) La reacci\u00f3n ejercida por la gu\u00eda se puede escribir como:

$$\vec{N} = N_r \hat{e}_r + N_\theta \hat{e}_\theta$$

1ª condición absoluta ω !

$$P_n = \vec{N} \cdot \vec{v} = N \omega v_t = N \omega R \sin \theta ;$$

2ª Ley de Newton según \hat{e}_t :

$$N \omega = m \vec{a} \cdot \hat{e}_t = m a_c = m 2 \Omega \dot{\theta} R \cos \theta$$

$$\Rightarrow \boxed{P_n = 2m \Omega^2 R^2 \dot{\theta} \sin \theta \cos \theta}$$

d) Escribimos la E. de movimiento como:

$$\ddot{\theta} + f(\theta) = 0, \quad f(\theta) = \left(\frac{g}{R} - \Omega^2 \cos \theta \right) \sin \theta \quad \left(\text{donde usualmente } \Omega^2 = \frac{2K}{m}, \Omega'^2 = \Omega^2 / 2 \right)$$

Para las posiciones de equilibrio relativo: $\ddot{\theta} = 0 \Leftrightarrow f(\theta) = 0$:

$$\left(\frac{g}{R} - \Omega'^2 \cos \theta \right) \sin \theta = 0 \quad \begin{cases} \sin \theta = 0 : \theta = 0, \pi \\ \cos \theta_{eq} = \frac{g/R}{\Omega'^2}, \exists \text{ si } \Omega'^2 \geq g/R \end{cases}$$

$$\text{estabilidad: } \frac{df}{d\theta} = \left(\frac{g}{R} - \Omega'^2 \cos \theta \right) \cos \theta + \Omega'^2 \sin^2 \theta = \left(\frac{g}{R} - 2\Omega'^2 \cos \theta \right) \cos \theta + \Omega'^2$$

$$\left. \frac{df}{d\theta} \right|_{\theta_{eq}=0} = \frac{g}{R} - \Omega'^2 \geq 0 \text{ si } \Omega'^2 \leq g/R : \theta_{eq}=0 \text{ existe si } \Omega'^2 \leq g/R$$

$$\left. \frac{df}{d\theta} \right|_{\theta_{eq}=\pi} = - \left(\frac{g}{R} + \Omega'^2 \right) < 0 : \theta_{eq}=\pi \text{ siempre}$$

$$\left. \frac{df}{d\theta} \right|_{\cos \theta_{eq} = \frac{g/R}{\Omega'^2}} = - \frac{g}{R} \frac{g/R}{\Omega'^2} + \Omega'^2 \geq 0 \text{ si } \Omega'^2 \geq g/R : \theta_{eq} / \pi / \theta_{eq} = \frac{g/R}{\Omega'^2} \text{ es estable cuando existe}$$