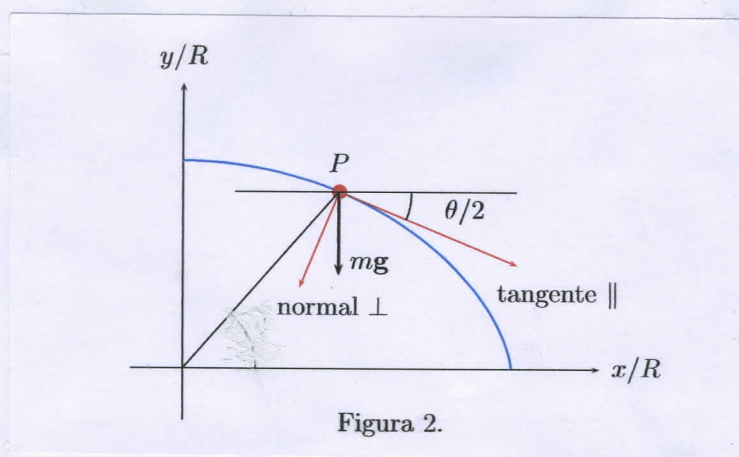


Movimiento sobre una cicloide



$$\left. \begin{aligned} x &= R(\theta + \sin\theta) \\ y &= R(1 - \cos\theta) \end{aligned} \right\} 0 \leq \theta \leq \pi$$

Tangente a la curva: $\frac{dx}{d\theta} = R(1 + \cos\theta)$

$$\hat{u}_t = \frac{dx}{d\theta} \hat{e}_x + \frac{dy}{d\theta} \hat{e}_y$$

$$\frac{dy}{d\theta} = -R \sin\theta$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy/d\theta}{dx/d\theta} = -\frac{\sin\theta}{1 + \cos\theta} = -\frac{2 \sin\theta/2 \cos\theta/2}{2 \cos^2\theta/2}$$

$$\frac{dy}{dx} = -\tan\theta/2$$

Elemento de arco:

$$ds^2 = dx^2 + dy^2 = \left[\left(\frac{dx}{d\theta} \right)^2 + \left(\frac{dy}{d\theta} \right)^2 \right] d\theta^2$$

$$= R^2 [1 + \cos^2\theta + 2\cos\theta + \sin^2\theta] d\theta^2 = 2R^2 (1 + \cos\theta) d\theta^2$$

$$= 4R^2 \cos^2\theta/2 d\theta^2$$

$$ds = 2R \cos \frac{\theta}{2} d\theta \quad (\text{tomamos } +\sqrt{\quad} \text{ pues } ds > 0)$$

$$s = 4R \sin \frac{\theta}{2} + s_0$$

Imponemos que en $\theta=0$, $s=0$. Esto implica $s_0=0$

$$s = 4R \sin \frac{\theta}{2}$$

$$\text{Radio de curvatura: } \rho = \frac{ds}{d\theta} = 2R \cos \frac{\theta}{2}$$

Ecuaciones de movimiento sobre la curva

$$\text{Dirección } \parallel: mg \sin \frac{\theta}{2} = m \frac{d^2 s}{dt^2} \quad (1)$$

$$\text{Dirección } \perp: \underbrace{A}_{\substack{\uparrow \\ \text{fuerza de la partícula} \\ \text{sobre la curva} = -\text{reacción}}} + mg \cos \frac{\theta}{2} = m \underbrace{-\frac{v^2}{\rho}}_{\substack{\text{componente normal} \\ \text{del peso}}} \quad \leftarrow \text{ "Ecuación de movimiento" } \rightarrow$$

\downarrow
 componente normal
 aceleración

Notese que

$$(1) \Leftrightarrow \frac{g}{4R} s = \ddot{s} \Rightarrow s = c_1 e^{-\sqrt{\frac{g}{4R}} t} + c_2 e^{\sqrt{\frac{g}{4R}} t}$$

$$s(t=0) = 0 \Rightarrow c_1 + c_2 = 0$$

$$\frac{ds}{dt}(t=0) = v_0 \Rightarrow \sqrt{\frac{g}{4R}} (-c_1 + c_2) = v_0 \quad \left. \vphantom{\frac{ds}{dt}(t=0) = v_0} \right\} \Rightarrow \begin{cases} -c_1 = c_2 = v_0 \sqrt{\frac{R}{g}} \\ c_2 = v_0 \sqrt{\frac{R}{g}} \end{cases}$$

$$\Rightarrow s = v_0 \sqrt{\frac{R}{g}} (e^{t\sqrt{\frac{g}{4R}}} - e^{-t\sqrt{\frac{g}{4R}}})$$

Conservación energía $E = \frac{1}{2} m v_0^2 + mg 2R = \frac{1}{2} m v^2 + mg y$

\uparrow \uparrow
 $t=0$ t arbitrario

$$\frac{1}{2} v_0^2 + 2gR = \frac{1}{2} v^2 + gR(1 + \omega\theta)$$

$$v^2 = v_0^2 + 2gR(1 - \omega\theta)$$

$$F = m \frac{v^2}{R} - mg \cos \theta$$

$$= \frac{m [v_0^2 + 2gR(1 - \omega\theta)]}{2R \cos \theta / 2} - mg \cos \theta / 2$$

$$= \frac{m}{2R \cos \theta / 2} [v_0^2 + 2gR(1 - \omega\theta) - 2gR \cos \theta / 2]$$

$$= \frac{m}{2R \cos \theta / 2} [v_0^2 + gR(1 - 3\omega\theta)]$$

F apunta hacia el interior. La reacción $R = -F$ hacia el exterior. Si $F=0$, la partícula abandona la curva. Esto ocurre para

$$v_0^2 = gR(3\omega\theta - 1) \Rightarrow \omega\theta = \frac{1}{3} \left(1 + \frac{v_0^2}{gR} \right)$$

Para $v_0=0$, $\omega\theta = \frac{1}{3}$ \Rightarrow $y = \frac{2}{3}R$, $\theta \approx 70^\circ$

$$\text{Si } \theta=0 \Rightarrow \omega\theta = \frac{1}{3} \left(1 + \frac{v_0^2}{gR} \right) \Rightarrow \omega\theta = \frac{1}{3} \left(1 + \frac{v_0^2}{gR} \right)$$

$$\theta=0 \Rightarrow F = \frac{m}{2R} (v_0^2 - 2gR) \Rightarrow$$

\Rightarrow máxima v_0 para el que la partícula no abandona inmediatamente la curva es $\sqrt{2gR}$