



Ecuaciones del movimiento del c.m.

$$m \ddot{x} = N_x$$

$$m \ddot{y} = N_y - mg$$

Este es un sistema con un solo grado de libertad

Relación entre variables θ, x, y

$$\left. \begin{aligned} x &= \frac{L}{2} \sin \theta \\ y &= \frac{L}{2} \cos \theta \end{aligned} \right\} (x, y) \text{ es la posición del c.m.}$$

$$\dot{x} = \frac{L}{2} \cos \theta \cdot \dot{\theta} ; \quad \ddot{x} = \frac{L}{2} (-\sin \theta \dot{\theta}^2 + \ddot{\theta} \cos \theta)$$

$$\dot{y} = -\frac{L}{2} \dot{\theta} \sin \theta ; \quad \ddot{y} = -\frac{L}{2} (\dot{\theta}^2 \cos \theta + \ddot{\theta} \sin \theta)$$

$$\text{Sabiendo que } m \ddot{x} = N_x \Rightarrow N_x = m \frac{L}{2} (\ddot{\theta} \cos \theta - \dot{\theta}^2 \sin \theta)$$

Existe la posibilidad de que $N_x = 0 \Rightarrow \ddot{x} = \text{cte}$ cuando $\boxed{\ddot{\theta} \cos \theta = \dot{\theta}^2 \sin \theta}$ (1)

Para hallar el ángulo θ_1 que cumpla la condición necesitamos conocer $\ddot{\theta}(\theta)$ y $\dot{\theta}(\theta)$

Utilizaremos la ecuación de Lagrange para este caso

$$L = T - V \Rightarrow \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$$

$T =$ energía cinética de la escalera (rotación + traslación)

$$T = \frac{1}{2} I_c \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) = \frac{1}{6} m L^2 \dot{\theta}^2$$

$$I_c = \text{momento de inercia} = \frac{1}{12} m L^2$$

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = \left(\frac{L}{2} \right)^2 \dot{\theta}^2$$

$$V = \text{energía potencial de la escalera} = m g \left(\frac{L}{2} - y \right) = \frac{m g L}{2} (1 - \cos \theta)$$

$$L = \text{Lagrangiano} = \frac{1}{6} m L^2 \dot{\theta}^2 - \frac{m g L}{2} (1 - \cos \theta)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \frac{1}{3} m L^2 \dot{\theta} ; \quad \frac{\partial L}{\partial \theta} = -\frac{m g L}{2} \sin \theta ; \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \frac{1}{3} m L^2 \ddot{\theta}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0 \Rightarrow \frac{1}{3} m L^2 \ddot{\theta} + \frac{m g L}{2} \sin \theta = 0 \Rightarrow \ddot{\theta} = -\frac{3}{2} \frac{g \sin \theta}{L}$$

$$\boxed{\ddot{\theta}(\theta) = -\frac{3}{2} \frac{g \sin \theta}{L}}$$

$$\ddot{\theta} = \frac{d\dot{\theta}}{dt} = \frac{d\dot{\theta}}{d\theta} \cdot \frac{d\theta}{dt} = \frac{3}{2} g \frac{\sin \theta}{L}$$

$\dot{\theta} \frac{d\dot{\theta}}{d\theta} = \frac{3}{2} g \frac{\sin \theta}{L} \Rightarrow$ resolviendo la ecuación diferencial separando las variables $\dot{\theta}$ y θ

$$\int \dot{\theta} d\dot{\theta} = \int \frac{3}{2} \frac{g}{L} \sin \theta d\theta \Rightarrow \frac{\dot{\theta}^2}{2} = -\frac{3g}{2L} \cos \theta + K$$

Sabemos que cuando $\theta = 0 \Rightarrow \dot{\theta} = 0$, la eslabona no se mueve

$$0 = -\frac{3g}{2L} + K \Rightarrow K = \frac{3g}{2L}$$

$$\boxed{\dot{\theta}^2 = \frac{3g}{L} (1 - \cos \theta)}$$

Volvemos a la ecuación (1) $\Rightarrow \frac{3}{2} \frac{g \sin \theta}{L} \cdot \cos \theta = \frac{3g}{L} (1 - \cos \theta) \sin \theta$

$$\cos \theta = 2(1 - \cos \theta) \Rightarrow \boxed{\cos \theta = \frac{2}{3}}$$

Cuando $\theta_1 = \arccos(\frac{2}{3}) \Rightarrow M_x = 0 \Rightarrow \ddot{x} = cte$

Recordando que $\dot{x} = \frac{L}{2} \dot{\theta} \cos \theta \Rightarrow \frac{\dot{x}_1}{2} = \sqrt{\frac{3g}{L} (1 - \frac{2}{3})} \cdot \frac{2}{3}$ para $\cos \theta_1 = \frac{2}{3}$

$$\boxed{\dot{x}_1 = \frac{1}{3} \sqrt{L \cdot g}}$$

Esta es la velocidad horizontal "terminal" para el centro de masas del palo.

GREGORIO ANGEL RENTERO CONDE