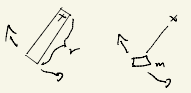
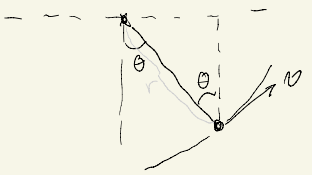


Pendulo matemático



Energía potencial
 mgh altura de la masa
 $\sim \frac{GM}{R^2} h \ll R$



$$v = r \dot{\theta}, \quad K = \frac{1}{2} m (r \dot{\theta})^2$$

$$U(\theta) = mgh$$

$$h = -r - r \cos \theta$$

$$E = \frac{1}{2} m r^2 \dot{\theta}^2 - m g r (1 + \cos \theta)$$

Ecuaciones de movimiento.

$$m r \ddot{\theta} = - \frac{d}{d\theta} (m g r (1 + \cos \theta))$$

$$= - m g r \sin \theta$$

$$\ddot{\theta} = -g \sin \theta$$

Reescalar el tiempo $\gamma \dots$

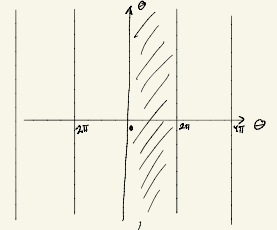
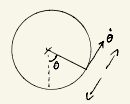
$$\ddot{\theta} = -\sin \theta, \quad E = \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 - (1 + \cos \theta)$$

$$\frac{dE}{dt} = \dot{\theta} \ddot{\theta} + \dot{\theta} \sin \theta = 0$$

$\theta \in \mathbb{R}$ un sistema de 1 grado de libertad.

θ es un ángulo.

$\theta \in \mathcal{S}' \quad \mathcal{S}' = [0, 2\pi]$ con extremos identificados.
 Espacio fase $(\theta, \dot{\theta}) \in \mathcal{S}' \times \mathbb{R}$ cilindro.

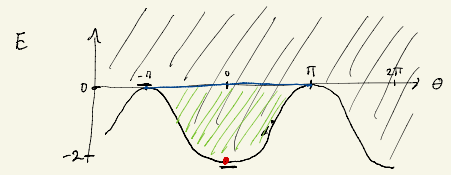


$$\dot{\theta} = v$$

$$\dot{v} = -\sin \theta$$

Energía potencial.

$$E = \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 - (1 + \cos \theta) \geq (-1 - \cos \theta) \geq -2$$



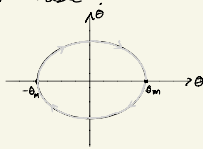
$E_0 \in [-2, \infty)$
 Si $E_0 \in [-2, 0)$
 Si $E_0 = -2$ mínimo de la energía $\dot{\theta} = 0, -(1 + \cos \theta) = -2, \cos \theta = 1, \theta = 2k\pi, k \in \mathbb{Z}$

$\theta = 2\pi k$ representa un punto crítico del potencial.
 también están $-\pi, \pi$, y múltiplos.
 En realidad todos los puntos críticos son $k\pi$ con $k \in \mathbb{Z}$.

$-2 < E_0 < 0$ dinámica atrapada en la región verde.
 θ este entre dos puntos $-\theta_m, \theta_m$ los puntos máximos de la energía potencial.

$$E = \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 + U(\theta)$$

En espacio fase



La trayectoria es periódica.

$\theta(t)$ es una función periódica.

$$T = 2 \int_{-\theta_m}^{\theta_m} \frac{d\theta}{\sqrt{2(E_0 - U(\theta))}}$$

periodo de $\theta(t)$.

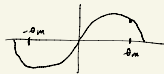
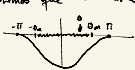
$T \in \mathbb{R}$ es el número mínimo tal que

$$\theta(t+T) = \theta(t)$$

$$T = 2 \int_{-\theta_m}^{\theta_m} \frac{d\theta}{\sqrt{2(E_0 + 1 + \cos\theta)}}$$

El periodo es finito si $-2 < E_0 < 0$

$E_0 + 1 < \cos \theta$.
 Alrededor de θ_m (tenemos que $\theta - \theta_m < 0$)



$$E_0 + 1 + \cos \theta = (E_0 + 1 + \cos \theta_m) + (\theta - \theta_m)(-\sin \theta_m) + \frac{1}{2}(\theta - \theta_m)^2(-\cos \theta_m) + O((\theta - \theta_m)^3)$$

$$= 0 + (\theta - \theta_m)g(\theta), \quad g(\theta_m) = +\sin \theta_m > 0$$

$$g(\theta) > 0 \text{ para } \theta \text{ cercana a } \theta_m$$

$$T = 2 \int_{-\theta_m}^{\theta_m} \frac{d\theta}{\sqrt{2(E_0 + 1 + \cos\theta)}}$$

Vamos a estimar

$$\int_{\theta_1}^{\theta_m} \frac{d\theta}{\sqrt{2(\theta_m - \theta)g(\theta)}} \text{ con } \theta_1 \text{ cercano a } \theta_m$$

$$\leq \underbrace{\max_{\theta \in [\theta_1, \theta_m]} \frac{1}{\sqrt{g(\theta)}}}_C \int_{\theta_1}^{\theta_m} \frac{d\theta}{\sqrt{\theta_m - \theta}} \leq C \int_0^{\theta_m - \theta_1} \frac{dx}{\sqrt{x}} = C(\theta_m - \theta_1)^{1/2}$$

La integral es finita entonces el periodo es finito.