

Mecánica
Oscilaciones

Dado un sistema caracterizado por una energía E

$$E = K + V$$

Expandiendo V en una serie de Taylor en torno a x_0

$$V(x) = V(x_0) + V'(x_0)(x - x_0) + \frac{V''(x_0)}{2}(x - x_0)^2 + \Theta((x - x_0)^3)$$

Cte: Se puede borrar de la energía

Supongamos x_0 un máximo o mínimo de V $\Rightarrow V'(x_0) = 0$
Además de finos, $\epsilon = x - x_0$ y descartamos términos $\Theta(\epsilon^3)$

$$\Rightarrow V(\epsilon) = \frac{V''(x_0)}{2} \epsilon^2$$

Por otro lado, si $K = \frac{\alpha \dot{\epsilon}^2}{2}$ con α constante

$$\Rightarrow E = \frac{\alpha \dot{\epsilon}^2}{2} + \frac{V''(x_0)}{2} \epsilon^2 \quad / \frac{d}{dt}$$

$$\Rightarrow \alpha \ddot{\epsilon} + V''(x_0) \epsilon = 0$$

$$\Rightarrow \ddot{\epsilon} = \underbrace{\frac{V''(x_0)}{\alpha}}_{\equiv \omega^2} \epsilon \Rightarrow \ddot{\epsilon} = -\omega^2 \epsilon \quad (1)$$

Si $\omega^2 > 0$ (ie $V''(x_0) > 0$) \Rightarrow (1) es un oscilador armónico con solución $\epsilon(t) = A \cos \omega t + B \sin \omega t \therefore x_0$ es estable
Si $\omega^2 < 0$ (ie $V''(x_0) < 0$) \Rightarrow (1) tiene solución divergente

$$\epsilon(t) = A e^{\omega t} + B \bar{e}^{-\omega t} \therefore x_0$$
 es inestable.

En resumen Para trabajar un problema de pequeñas oscilaciones se trabaja como sigue

1.- Determinar la energía E del sistema

2.- Escribir $E = k + V$ con $k = \frac{1}{2} \alpha \dot{x}^2$

3.- Buscar los puntos de equilibrio $x_i / V'(x_i) = 0$ se busca determinar α

4.- Determinar si x_i es punto de equilibrio estable o inestable
 $x_i : \begin{cases} \text{es estable si } V''(x_i) > 0 \\ \text{es inestable si } V''(x_i) < 0 \end{cases}$

5.- Para los puntos estables determinar la frecuencia de pequeñas oscilaciones

$$\omega_i^2 = \frac{V''(x_i)}{\alpha}$$

Ojo: Cada punto posee una frecuencia, en principio, diferente.

Por otro lado si α depende de x entonces solo en primera aproximación se cumple que

$$\omega^2 \sim \frac{V''(x_0)}{\alpha(x_0)}$$



Siguiendo el procedimiento呈示ado

$$1.- \quad E = \frac{1}{2} m \dot{z}^2 + \frac{1}{2} k(z^2 + L^2) + mgz \quad \text{cte se puede eliminar}$$

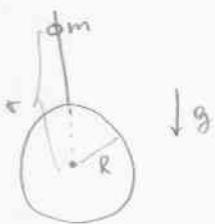
$$2.- \quad E = k + V \Rightarrow k = \frac{1}{2} m \dot{z}^2 \Rightarrow m = \alpha$$

$$3.- \quad V' = \left(\frac{1}{2} k z^2 + mgz \right)' k z_c + mg = 0 \Rightarrow z_c = \frac{mg}{k}$$

$$4.- \quad V''(z_c) = k > 0 \Rightarrow z_c \text{ es estable}$$

$$5.- \quad \omega^2 = \frac{V''(z_c)}{\alpha} = \frac{k}{m}$$

Aceituno EF



a) Vemos que $V_e = \frac{k}{r}$ genera

$$F = -\nabla V = -\frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{k}{r} \right) = \frac{k}{r^2}$$

$$\Rightarrow V_e = \frac{k}{r}$$

b)

$$1.- E = \frac{1}{2} m \dot{r}^2 + m g r + \frac{k}{r}$$

$$2.- k = \frac{1}{2} m \dot{r}^2 \Rightarrow \alpha = m$$

$$3.- V'(r_c) = mg - \frac{k}{r_c^2} = 0 \Rightarrow r_c = \sqrt{\frac{mg}{k}}$$

$$4.- V''(r_c) = \frac{2k}{r_c^3} > 0 \Rightarrow \text{Es equilibrio estable}$$

$$5.- \omega^2 = \frac{2k}{r_c^3 m}$$

c) Imponemos $\dot{r}(R) = 0$

$$\Rightarrow E = mgR + \frac{k}{R}$$

y buscamos r_0 tq $\dot{r}(r_0) = 0$

$$\Rightarrow mg r_0 + \frac{k}{r_0} = E = mgR + \frac{k}{R} \Rightarrow mg r_0^2 - \left(mgR + \frac{k}{R} \right) r_0 + k = 0$$

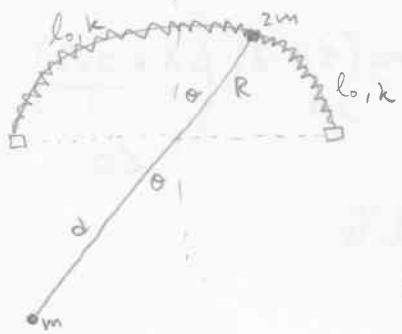
$$\Rightarrow r_0 = \frac{mgR + \frac{k}{R}}{2mg} \pm \sqrt{\left(mgR + \frac{k}{R} \right)^2 - 4mgk}$$

$$\sqrt{r} = (mgR)^2 + 2mgk + \left(\frac{k}{R}\right)^2 - 4mgk = \left(mgR - \frac{k}{R}\right)^2$$

$$\Rightarrow r_0 = \frac{mgR + \frac{k}{R} \pm \left(mgR - \frac{k}{R}\right)}{2mg}$$

$$r_{0+} = \frac{mgR + \frac{k}{R} + mgR - \frac{k}{R}}{2mg} = R \rightarrow \text{Condición que impusimos nosotros}$$

$$r_{0-} = \frac{mgR + \frac{k}{R} - mgR + \frac{k}{R}}{2mg} = \boxed{\frac{k}{Rmg} = r_0}$$



$$l_0 = R$$

$$k = \frac{\sqrt{2} mg}{\pi R^2} (2R - d)$$

Ojo $2R > d$ si no $k < 0$

a) 1.- $E = k + V$

$$k = \frac{1}{2} md^2 \ddot{\theta}^2 + mR^2 \dot{\theta}^2$$

$$V_{\text{grav}} = 2mgR \cos \theta - mgd \cos \theta = mg \cos \theta (2R - d)$$

$$V_{\text{elas}} = \frac{1}{2} k \left(R - \left(\frac{\pi}{2} - \theta \right) R \right)^2 + \frac{1}{2} k \left(R - R \left(\frac{\pi}{2} + \theta \right) \right)^2$$

$$= \frac{1}{2} k R^2 \left[\left(1 - \frac{\pi}{2} \right) + \theta \right]^2 + \left[\left(1 - \frac{\pi}{2} \right) - \theta \right]^2$$

$$= \frac{1}{2} k R^2 \left[\underbrace{\left(1 + \frac{\pi}{2} \right)^2}_{\text{cte}} + 2 \left(1 - \frac{\pi}{2} \right) \theta + \theta^2 + \underbrace{\left(1 - \frac{\pi}{2} \right)^2}_{\text{cte}} - 2 \left(1 - \frac{\pi}{2} \right) \theta + \theta^2 \right]$$

$$= k R^2 \theta^2$$

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} md^2 \ddot{\theta}^2 + mR^2 \dot{\theta}^2 + mg \cos \theta (2R - d) + k R^2 \theta^2$$

2.- $k = \frac{1}{2} m (2R^2 + d^2) \dot{\theta}^2 \Rightarrow \alpha = m (2R^2 + d^2)$

3.- $V = mg \cos \theta (2R - d) + \frac{\sqrt{2} mg}{\pi R^2} (2R - d) R^2 \theta^2 = mg(2R - d) \left[\cos \theta + \frac{\sqrt{2}}{\pi} \theta^2 \right]$

$$V'(\theta) = 0 \Rightarrow mg(2R - d) \left[-\sin \theta + \frac{\sqrt{2} \cdot 2 \cdot \theta}{\pi} \right] = 0 \Rightarrow \sin \theta_c = \frac{2\sqrt{2} \theta_c}{\pi}$$

Que tiene soluciones:

$$\begin{cases} 0 \\ \pi/4 \\ -\pi/4 \end{cases}$$

4.- Estabilidad $\theta_c = 0$

$$V''(\theta_c) = mg(2R-d) \left(-\cos \theta_c + \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \right) = mg(2R-d) \left(-1 + \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \right) < 0$$

$\Rightarrow \theta = 0$ es punto critico inestable

Estabilidad $\theta_c = \frac{\pi}{4}$

$$V''(\theta_c) = mg(2R-d) \left(\cos \frac{\pi}{4} - \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \right) = mg(2R-d) \left(\frac{\sqrt{2}}{2} - \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \right) > 0$$

Ojo como $\cos \theta$ es par la caso de $\theta = -\frac{\pi}{4}$ es analogo

$\Rightarrow \theta = \pm \frac{\pi}{4}$ son puntos criticos estables

$$5.- \omega^2 = \frac{V''(\theta_c)}{\alpha} = \frac{mg(2R-d)\sqrt{2}\left(-\frac{1}{2} + \frac{2}{\pi}\right)}{m(2R^2+d^2)}$$