

# = Coordenadas cíclicas =

Las coordenadas cíclicas son aquellas que no aparecen explícitamente lo que implican una cantidad conservada de forma inmediata:

Sup que  $q_j$  no aparecen en  $L(q, \dot{q}, t)$

$$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} \left[ \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right] = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \underbrace{p_j = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j}}_{\text{Momento generalizado}} \right) = 0 \quad \text{cantidad conservada}$$

$$\{q, \dot{q}\} = \{r, \theta, \varphi\} \rightarrow L = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2 + r^2 \sin^2 \theta \dot{\varphi}^2) - V(r)$$

Notemos que  $\frac{\partial L}{\partial r} \neq 0$  y  $\frac{\partial L}{\partial \theta} \neq 0$  pero  $\frac{\partial L}{\partial \varphi} = 0 \Rightarrow p_\varphi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \rightarrow \text{cte}$

$$p_\varphi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} = \underline{m r^2 \sin^2 \theta \dot{\varphi}} \quad \text{y} \quad \dot{p}_\varphi = 0$$

→ Cantidad conservada  
→ Simetría del sistema (rotaciones)  
→ Problemas que  $p_\varphi = \vec{L} \cdot \hat{e}_z$   
→ momento angular  
 $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$

Demostremos que  $p_\varphi = \vec{L} \cdot \hat{e}_z$  momento angular

$$\hat{e}_r \wedge \hat{e}_\theta = \hat{e}_\varphi \Rightarrow \hat{e}_\varphi \wedge \hat{e}_r = \hat{e}_\theta \Rightarrow \hat{e}_r \wedge \hat{e}_\varphi = -\hat{e}_\theta$$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m r [\hat{e}_r (\dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta + r \sin \theta \dot{\varphi} \hat{e}_\varphi)]$$

$$= m r^2 (\dot{\theta} \hat{e}_\varphi - \sin \theta \dot{\varphi} \hat{e}_\theta)$$

$$= m r^2 \dot{\theta} (-\sin \varphi \hat{e}_x + \cos \varphi \hat{e}_y) +$$

$$- m r^2 \sin \theta \dot{\varphi} (\cos \theta \cos \varphi \hat{e}_x + \cos \theta \sin \varphi \hat{e}_y - \sin \theta \hat{e}_z)$$

$$= \hat{e}_x [-m r^2 (\sin \varphi \dot{\theta} + \sin \theta \cos \theta \cos \varphi \dot{\varphi})] + \hat{e}_y [m r^2 (\cos \varphi \dot{\theta} - \sin \theta \cos \theta \sin \varphi \dot{\varphi})] + \hat{e}_z [m r^2 \sin^2 \theta \dot{\varphi}]$$

$$\Rightarrow \vec{L} \cdot \hat{e}_z = m r^2 \sin^2 \theta \dot{\varphi} = p_\varphi = \text{cte} \rightarrow \text{Esto ocurre siempre que } \underline{V = V(r)}$$

→ la componente perpendicular del momento angular, se conserva.

algo semejante ocurre en caída libre

$$L = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + m g z \rightarrow \text{Hay dos variables cíclicas}$$

$$p_x = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} \rightarrow \dot{p}_x = 0$$

$$p_y = \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = m \dot{y} \rightarrow \dot{p}_y = 0$$

conservadas en el tiro parabólico

Sabemos que  $\|\vec{r}\| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} = r$  El campo central es tal que  $V = V(\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}) = V(r)$

$$\text{Si } \{q_i\} = \{x, y, z\} \rightarrow L = \frac{1}{2} m (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - V(r) \rightarrow \text{No hay variables cíclicas}$$