

= Transformaciones pasivas y activas =

Cuando Q y TQ están relacionados $Q \mapsto Q'$ ent. $TQ \mapsto (TQ)' = TQ'$

Pensemos en una transformación pasiva

① $q'_i = q_i + \delta_{ik} \epsilon$
 $\dot{q}'_i = \dot{q}_i$

→ $k \in \text{coordenada cíclica}$

→ Nuestra transformación desplaza a las coordenadas cíclicas únicamente

②

$$\Rightarrow \underbrace{\mathcal{L}'_e(q'_i, \dot{q}'_i, t)}_{\text{por reordenar la transformación}} = \underbrace{\mathcal{L}(q_i, \dot{q}_i, t)}_{\text{Transformación inversa}} = \mathcal{L}(q_i, \dot{q}_i, t)$$

\mathcal{L}' tiene la misma forma que \mathcal{L} pues la transformación es sobre coordenadas cíclicas

\Rightarrow Solo coordenadas que NO aparecen en el Lagrangiano

\Rightarrow ③ $\mathcal{L}'_e(q'_i, \dot{q}'_i, t) = \mathcal{L}(q_i, \dot{q}_i, t)$ } Misma forma funcional

④ $\mathcal{L}'_e(q'_i, \dot{q}'_i, t) = \mathcal{L}(q'_i, \dot{q}'_i, t)$

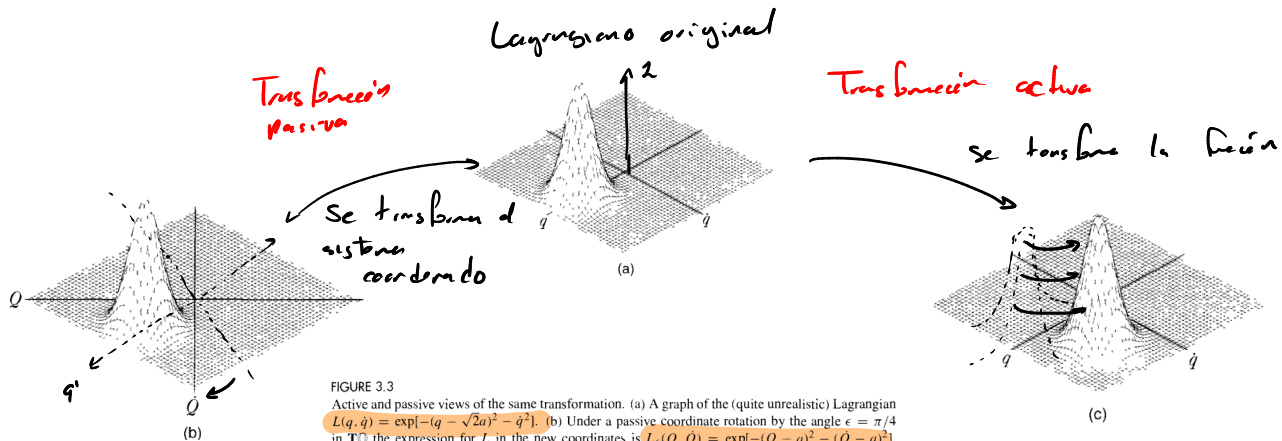
Entonces, veamos que de ③

$$\frac{\partial \mathcal{L}'_e}{\partial \epsilon} = \sum \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q'_i} \frac{\partial q'_i}{\partial \epsilon} + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}'_i} \frac{\partial \dot{q}'_i}{\partial \epsilon} = - \sum \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q'_i} (-\delta_{ik}) = - \sum_k \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q'_k} = 0$$

con ② sale + en lugar de -

$q'_i = q_i + \delta_{ik} \epsilon$
 $\Rightarrow q_i = q'_i - \delta_{ik} \epsilon$
 $\Rightarrow \frac{\partial q_i}{\partial \epsilon} = -\delta_{ik}$

Podemos interpretar a ① o ② de dos formas distintas



→ Nuevas que si a lo hubiéramos siempre la misma función

Ahora, vamos a generalizar lo anterior

Generalizemos lo que hemos discutido

Sup que hay una transformación invertible y continua con un parámetro ϵ

$$\begin{aligned} q_j' &\longrightarrow q_j = q_j(q_j', t, \epsilon) \\ q_j &\longrightarrow q_j' = q_j'(q_j, t, \epsilon) \end{aligned} \quad \text{i.e.} \quad \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \text{ y } \frac{\partial q_j}{\partial \epsilon} \text{ existen y que } q_j'|_{\epsilon=0} = q_j \text{ o } q_j|_{\epsilon=0} = q_j'$$

Que además deja invariante el Lagrangiano

$$\mathcal{L}'_\epsilon(q_j', \dot{q}_j', t, \epsilon) = \mathcal{L}(q_j, \dot{q}_j, t) \quad \forall \epsilon$$

Calculando $\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon}$, vemos que

$$\begin{aligned} \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} &= \sum_j \underbrace{\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial q_j'}}_{= \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'} \right)} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} + \underbrace{\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'}}_{= \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'} \right)} \frac{\partial \dot{q}_j'}{\partial \epsilon} + \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} = \sum_j \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'} \right) \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} + \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) \\ &= \frac{d}{dt} \left(\sum_j \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) + \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} = \frac{d}{dt} \left(\sum_j \underbrace{\frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'}}_{p_j'} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) + \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon}$$

Ahora, evaluemos $\epsilon=0$

$$\left. \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} = \left. \frac{d}{dt} \left(\sum_j \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \dot{q}_j'} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) \right|_{\epsilon=0} + \left. \frac{\partial \mathcal{L}'_\epsilon}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} = \frac{d}{dt} \left(\sum_j \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) \bigg|_{\epsilon=0} + \left. \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0}$$

$q_j'|_{\epsilon=0} = q_j$
 $\Rightarrow \dot{q}_j'|_{\epsilon=0} = \dot{q}_j$

Por nuestra transformación deja invariante al Lagrangiano, entonces $\mathcal{L}'_\epsilon(q_j', \dot{q}_j', t, \epsilon) = \mathcal{L}(q_j, \dot{q}_j, t)$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \left(\sum_j \underbrace{\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j}}_{p_j} \frac{\partial q_j'}{\partial \epsilon} \right) \bigg|_{\epsilon=0} + \left. \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} = 0 \quad \rightarrow \text{Notar que } \frac{d}{dt} \left(\sum_j \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} \delta q_j \right) = \delta \mathcal{L} = 0$$

por ser es invariante, no puede depender explícitamente de ϵ

Podemos usar el formalismo de variaciones

$$\therefore \sum_j \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{q}_j} \frac{\partial q_j}{\partial \epsilon} \bigg|_{\epsilon=0} = \text{cte} \quad \rightarrow \text{¿y qué ganamos con esto?}$$

Teorema de Noether

Recordemos el caso del potencial central $V = V(r)$

Sabíamos que $L = \frac{m}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2 + r^2 \sin^2 \theta \dot{\phi}^2) - V(r)$

$\Rightarrow \phi \rightarrow$ coordenada cíclica $\Rightarrow p_\phi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = r^2 \sin^2 \theta \dot{\phi} = L_z = \text{cte}$

$\phi = \phi + \phi_0$ deja invariante a nuestro sistema

Pero no era obvio si $L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - V(\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}) \rightarrow$ aún así debe cumplirse que $L_z = \text{cte}$

Otra, surgen la siguiente transformación

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \underbrace{\begin{pmatrix} \cos \phi_0 & \sin \phi_0 & 0 \\ -\sin \phi_0 & \cos \phi_0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}}_{R_{\phi_0}} \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} \rightarrow \text{Si } \phi_0 = 0, \text{ ent } R = I$$

$$\begin{cases} x = x' \cos \phi_0 + y' \sin \phi_0 \\ y = -\sin \phi_0 x' + \cos \phi_0 y' \end{cases} \Rightarrow x^2 + y^2 = (x')^2 + (y')^2$$

$$z = z'$$

$$\Rightarrow \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} = \sqrt{(x')^2 + (y')^2 + (z')^2}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{\mathbf{r}}^2 \right) = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{\mathbf{r}}_0^2 \right)$$

$$= R_{\phi_0} \left(\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} \right) \Rightarrow \dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2 = (\dot{x}')^2 + (\dot{y}')^2 + (\dot{z}')^2$$

Entonces

$R_0 = I$ $\hookrightarrow L(x, y, z) = L(x', y', z')$ y además $\frac{\partial L_{\phi_0}}{\partial \phi_0} = \text{conste}$

$$\Rightarrow \sum_j \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \frac{\partial \dot{q}_j}{\partial \phi_0} \bigg|_{\phi_0=0} = \text{cte}$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = m \dot{x}, \quad \frac{\partial x}{\partial \phi_0} \bigg|_{\phi_0=0} = (-\sin \phi_0 x' + \cos \phi_0 y') \bigg|_{\phi_0=0} = y' \bigg|_{\phi_0=0} = y$$

$$\frac{\partial L}{\partial y} = m \dot{y}, \quad \frac{\partial y}{\partial \phi_0} \bigg|_{\phi_0=0} = (-\cos \phi_0 x' - \sin \phi_0 y') \bigg|_{\phi_0=0} = -x' \bigg|_{\phi_0=0} = -x$$

$$\frac{\partial L}{\partial z} = m \dot{z}, \quad \frac{\partial z}{\partial \phi_0} \bigg|_{\phi_0=0} = 0$$

$$\Rightarrow \sum_j \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \frac{\partial \dot{q}_j}{\partial \phi_0} \bigg|_{\phi_0=0} = m \dot{x} y - m \dot{y} x = [\vec{r} \wedge (m \dot{\vec{r}})] \cdot \hat{e}_z = \underline{L_z = \text{cte}}$$

Entonces, vemos que si hay una transformación que deja invariante al Lagrangiano

$\sum_j \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \delta q_j = \sum_j p_j \delta q_j = \text{cte}$ \rightarrow ya no necesito tener únicamente a las coordenadas generalizadas óptimas.

↓
Encuentro las constantes como sea.

Lo que no facilita la resolución del sistema

Notemos que esto fue válido por

$$\begin{aligned} \mathcal{L}: \mathcal{Q} \times \mathcal{M} &\rightarrow \mathcal{M} & \circ & \quad \mathcal{L} = T\mathcal{Q} \times \mathcal{M} \rightarrow \mathbb{R} \\ \mathcal{H} = \mathcal{L}[\mathcal{L}] &= T\mathcal{Q} \times \mathcal{M} &\rightarrow \mathbb{R} \end{aligned}$$

Entonces: \mathcal{L} es invariante en una transformación

también \mathcal{H} es invariante en la transformación

$\Rightarrow \mathcal{L}$ y \mathcal{H} tienen las simetrías geométricas/físicas en su forma funcional

\hookrightarrow Ejemplo: Cristales