

# **Introducción a la Mecánica Analítica**

**Posgrado en ciencias matemáticas UNAM  
IIMAS**

**Renato Calleja, 21 de agosto de 2024**

## Fuerzas centrales y leyes de conservación

$$m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\nabla_{\mathbf{r}_i} U, \quad U \text{ de fuerza central.}$$

$$E = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^s \langle m_i \dot{\mathbf{r}}_i, \dot{\mathbf{r}}_i \rangle + U(\mathbf{r})$$

$$\underline{P} = \sum_{i=1}^s \underline{P}_i = \sum_{i=1}^s m_i \dot{\mathbf{r}}_i$$

Nota  $\frac{d\underline{P}}{dt} = \sum_{i=1}^s m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\sum_{i=1}^s \nabla_{\mathbf{r}_i} U(\mathbf{r})$

$$\mathbf{R} = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^s m_i \mathbf{r}_i$$

Prop

$$\frac{d}{dt}(m \dot{\mathbf{R}}) = \sum_{i=1}^s \tilde{\mathbf{F}}_i \quad \text{la suma de las fuerzas externas del problema}$$

( Si  $\sum_{i=1}^s \tilde{\mathbf{F}}_i = 0$ ,  $\frac{d}{dt}(m \dot{\mathbf{R}}) = 0$ ,  $m \dot{\mathbf{R}} = \underline{\alpha}$ ,  $\mathbf{R} = \underline{\alpha} t + \underline{\beta}$  )

Dem

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \left( \sum_{i=1}^s m_i \dot{\mathbf{r}}_i \right) &= \sum_{i=1}^s m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\sum_{i=1}^s \nabla_{\mathbf{r}_i} U(\mathbf{r}) \\ &= \sum_{i=1}^s \sum_{\substack{j=1 \\ i \neq j}}^s \mathbf{F}_i^{(j)} + \sum_{i=1}^s \tilde{\mathbf{F}}_i \quad (\mathbf{F}_i^{(j)} = -\mathbf{F}_j^{(i)}) \\ &= \sum_{i>j} [\cancel{\mathbf{F}_i^{(j)}} + \cancel{\mathbf{F}_j^{(i)}}] + \sum_{i=1}^s \tilde{\mathbf{F}}_i \quad \text{fuerzas externas.} \end{aligned}$$

→ El momento total se conserva, el baricentro se desplaza en línea recta.

## Fuerzas centrales y leyes de conservación

$$m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\nabla_{\mathbf{r}_i} U, \text{ } U \text{ de fuerza central.}$$

$$E = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^s \langle m_i \dot{\mathbf{r}}_i, \dot{\mathbf{r}}_i \rangle + U(\mathbf{r})$$

$$\mathbf{P} = \sum_{i=1}^s \mathbf{P}_i = \sum_{i=1}^s m_i \dot{\mathbf{r}}_i$$

Nota  $\frac{d\mathbf{P}}{dt} = \sum_{i=1}^s m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\sum_{i=1}^s \nabla_{\mathbf{r}_i} U(\mathbf{r})$

$$\mathbf{R} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^s m_i \mathbf{r}_i$$

$$\mathbf{L} = \sum_{i=1}^s m_i \mathbf{r}_i \times \dot{\mathbf{r}}_i$$

Si no hay fuerzas externas,

|                          |   |
|--------------------------|---|
| $E$ se conserva          | 1 |
| $\mathbf{P}$ se conserva | 3 |
| $\mathbf{L}$ se conserva | 3 |

Prop  $\frac{d}{dt} \mathbf{L} = \sum_{i=1}^s \mathbf{r}_i \times \tilde{\mathbf{F}}_i$  (Si no hay fuerzas externas, el momento angular total se conserva)

Dem  $\frac{d}{dt} \mathbf{L} = \sum_{i=1}^s \left[ m_i \dot{\mathbf{r}}_i \times \mathbf{r}_i + m_i \mathbf{r}_i \times \ddot{\mathbf{r}}_i \right]$

$$= \sum_{i=1}^s \mathbf{r}_i \times \left[ \sum_{j=1, j \neq i}^s \mathbf{F}_{ij} + \tilde{\mathbf{F}}_i \right]$$

$$= \sum_{i=1}^s \sum_{j=1, j \neq i}^s \mathbf{r}_i \times \mathbf{F}_{ij} + \sum_{i=1}^s \mathbf{r}_i \times \tilde{\mathbf{F}}_i$$

$$\left[ \mathbf{F}_{ij}^{(1)} = g_{ij}^{(1)} (|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j|) (\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j) \right]$$

$$= \sum_{i>j} \left[ g_{ij}^{(1)} (|\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j|) \underbrace{\mathbf{r}_i \times (\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j)}_{-\mathbf{r}_i \times \mathbf{r}_j} + g_{ji}^{(1)} (|\mathbf{r}_j - \mathbf{r}_i|) \underbrace{\mathbf{r}_j \times (\mathbf{r}_j - \mathbf{r}_i)}_{-\mathbf{r}_j \times \mathbf{r}_i} \right] + \sum_{i=1}^s \mathbf{r}_i \times \tilde{\mathbf{F}}_i$$

(por antisimetría del prod. cruz,  $(\mathbf{r}_i \times \mathbf{r}_j) = -(\mathbf{r}_j \times \mathbf{r}_i)$ )

## Fuerzas centrales y leyes de conservación

$$m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\nabla_{\mathbf{r}_i} U, \quad U \text{ de fuerza central.}$$

$$E = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^S \langle m_i \dot{\mathbf{r}}_i, \dot{\mathbf{r}}_i \rangle + U(\mathbf{r})$$

$$\mathbf{P} = \sum_{i=1}^S \mathbf{P}_i = \sum_{i=1}^S m_i \dot{\mathbf{r}}_i$$

Nota  $\frac{d\mathbf{P}}{dt} = \sum_{i=1}^S m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = -\sum_{i=1}^S \nabla_{\mathbf{r}_i} U(\mathbf{r})$

$m \dot{\mathbf{r}} = -V'(r) + \frac{L}{r^3}$

$V(r) = -\frac{GMm}{r}$

$\frac{m \dot{r}^2}{2} + \dots$



Problema de 2 cuerpos  
 $m_1 \ddot{\mathbf{r}}_1 = \mathbf{F}_1, \quad m_2 \ddot{\mathbf{r}}_2 = \mathbf{F}_2$

$$\frac{m_1 \ddot{\mathbf{r}}_1 + m_2 \ddot{\mathbf{r}}_2 = 0}{m_1 + m_2}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_2 - \mathbf{r}_1$$

$$m^* \ddot{\mathbf{r}} = \mathbf{F}(|\mathbf{r}|)$$

## Ejemplos de interacciones binarias

$$r = |\mathbf{r}_i - \mathbf{r}_j|$$

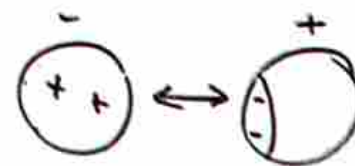
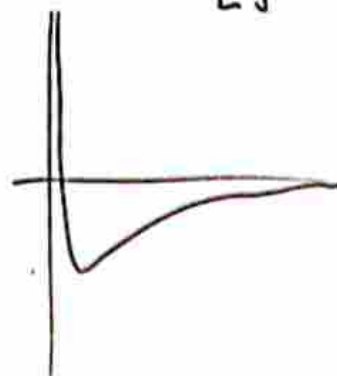
Fuerza gravitacional  $U = -\frac{1}{r}$

$$\mathbf{F} = -\frac{d}{dr} U(r) = -\frac{1}{r^2}$$

Modelo de fuerzas entre átomos o moléculas.

Potencial de Lennard-Jones

$$V_{LJ}(r) = 4\epsilon \left[ \left( \frac{\sigma}{r} \right)^{12} - \left( \frac{\sigma}{r} \right)^6 \right]$$



### Teorema (Lema de Poincaré)

$\Omega$  region  $p$ -conexa si  $\omega \in \Omega^p$   
1-conexa

tal que  $d(\omega) = 0^{(p+1)}$ .

Entonces  $\exists \varphi \in \Omega^{p-1}$  tal que  
 $d\varphi = \omega$ .

Sea  $\omega \in \Omega^1$  en un dominio simplemente conexo

$$\omega(x) = (F_1(x), \dots, F_N(x)) \quad \forall x \in \Omega.$$

$\exists \varphi \in \Omega^0$  tal que  $d\varphi = \omega$

$$\varphi := f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$$

$$d\varphi(x) = \nabla f(x)$$

$$d\omega = \sum_{i > j} \frac{\partial F_i}{\partial x_j} dx_i \wedge dx_j + \frac{\partial F_j}{\partial x_i} dx_j \wedge dx_i = 0 \Rightarrow \frac{\partial F_i}{\partial x_j} = \frac{\partial F_j}{\partial x_i}$$

## Sistemas conservativos de un grado de libertad.

$$m \ddot{q} = F(q), \quad F(q) = -\frac{d}{dq} U(q)$$

$q \in \mathbb{R}$

### Ejemplo 0

$$m \ddot{q} = 0 \quad q \in \mathbb{R}$$

$$\dot{q} = v$$

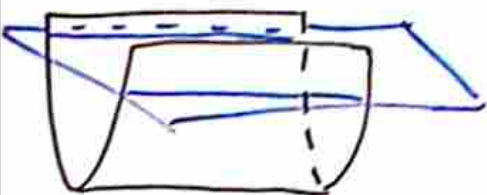
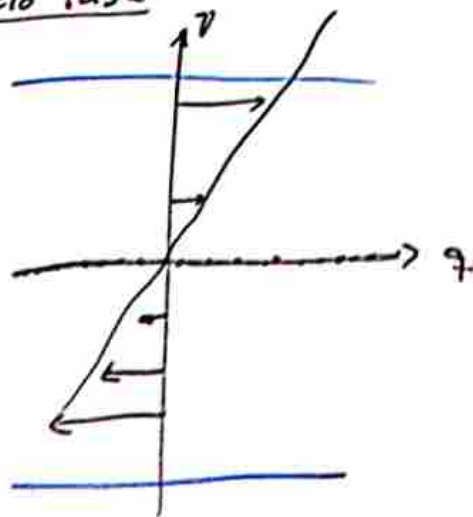
$$m \dot{v} = 0$$

$$E = \frac{m}{2} v^2 + E_0$$

$$m \ddot{x} = f(t)$$

$$\ddot{q} = 0, \quad \dot{q} = v_0, \quad q(t) = v_0 t + q_0$$

Espacio fase



### Def (Punto fijo)

$$\dot{x} = f(x), \quad x \in \mathbb{R}^n$$

$$x(0) = x_0$$

$x^* \in \mathbb{R}^n$  es un punto fijo si  $f(x^*) = 0$

$x(t) = x^*$  solución constante

En el ejemplo 0.

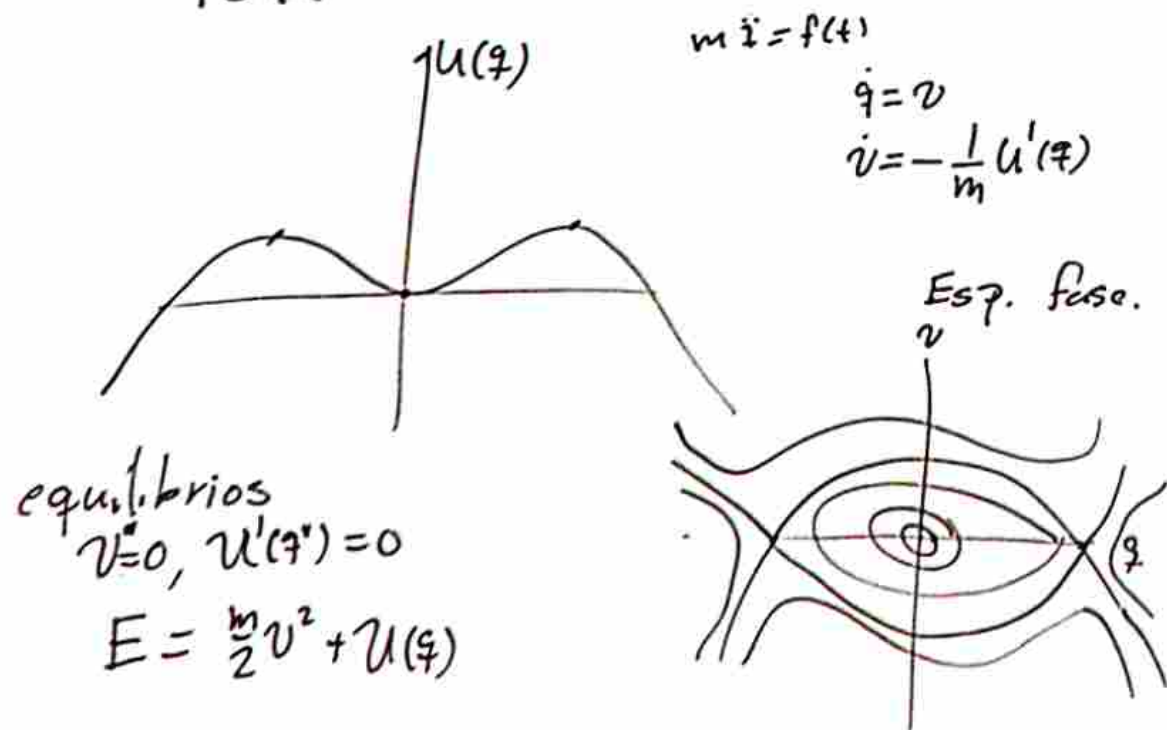
$v=0$  y  $0=0$ .  $\rightarrow$  Obs en mec Newtoniana un punto fijo siempre corresponde a  $v=0$ .

En mec. Nawl. decimos que un punto fijo es un equilibrio.

## Sistemas conservativos de un grado de libertad.

$$m \ddot{q} = F(q), \quad F(q) = -\frac{d}{dq} U(q)$$

$q \in \mathbb{R}$



## Def (Punto fijo)

$$\dot{x} = f(x), \quad x \in \mathbb{R}^n$$

$x(0) = x_0$

$x^* \in \mathbb{R}^n$  es un punto fijo si  $f(x^*) = 0$

$x(t) = x^*$  solución constante

En el ejemplo 0.

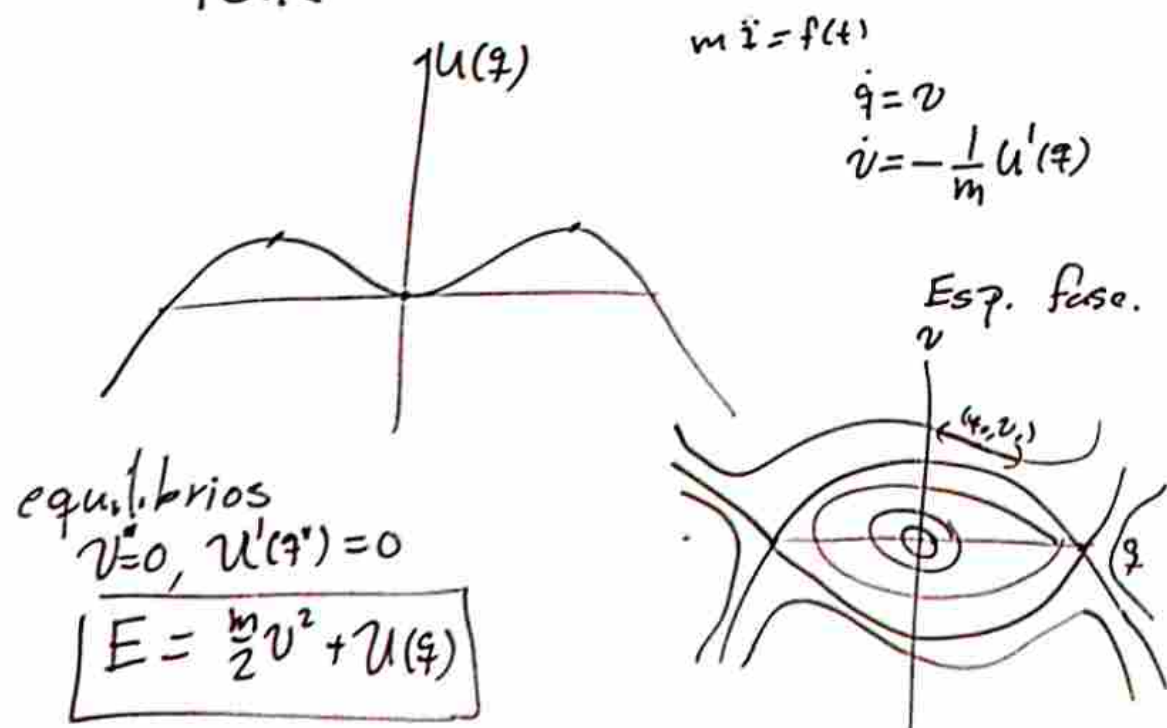
$v=0$  y  $0=0$ .  $\rightarrow$  Obs en mec Newtoniana un punto fijo siempre corresponde a  $v=0$ .

En mec. Nawl. decimos que un punto fijo es un equilibrio.

## Sistemas conservativos de un grado de libertad.

$$m \ddot{q} = F(q), \quad F(q) = -\frac{d}{dq} U(q)$$

$q \in \mathbb{R}$



La conservación de la energía es "toda" la historia en estos sistemas.

→ Las trayectorias se mueven sobre las superficies de nivel de la energía.

Prop Sea  $E: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$  de clase  $C^1$  en  $\mathbb{R}^2$  y  $(q_0, v_0) \in \mathbb{R}^2$  es tal que  $(\nabla E)(q_0, v_0) \neq (0, 0)$  entonces  $E(q, v) = E(q_0, v_0)$  es una curva de clase  $C^1$  alrededor de  $(q_0, v_0)$ .

(TF I)

## Sistemas conservativos de un grado de libertad.

$$E(q, v) = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kq^2$$

### Oscilador armónico

$$\dot{q} = v$$

$$\dot{v} = -\frac{k}{m}q$$

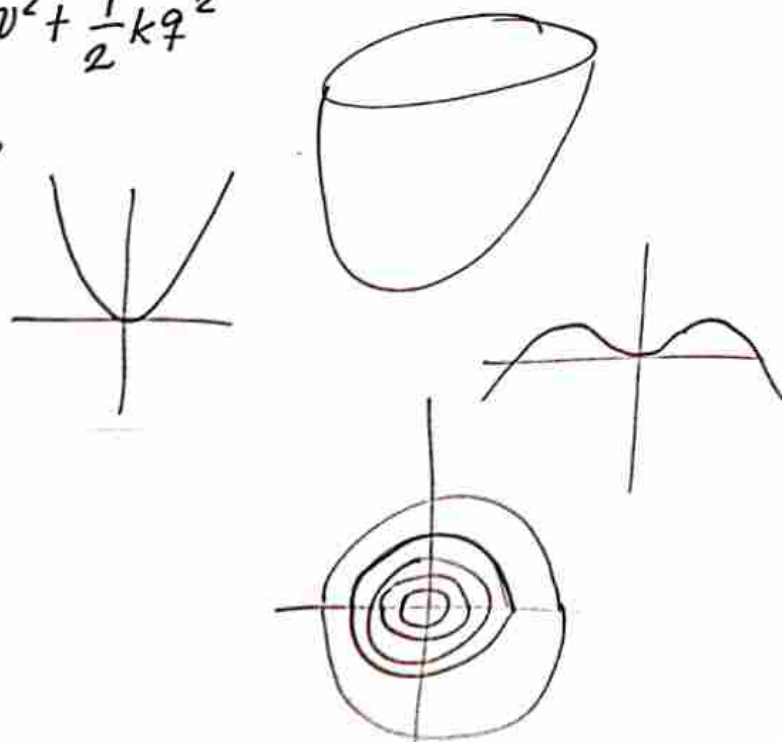
$$E(q_0, v_0) = E_0$$

$$E_0 = \frac{m}{2}v^2 + \frac{k}{2}q^2$$

$$q^2 = 2E_0 - mv^2$$

$$q(t) = \sqrt{\frac{2E_0 - mv^2}{k}}$$

$$v(t) = \sqrt{\frac{2E_0 - kq^2}{m}}$$



Punto de equilibrio elíptico

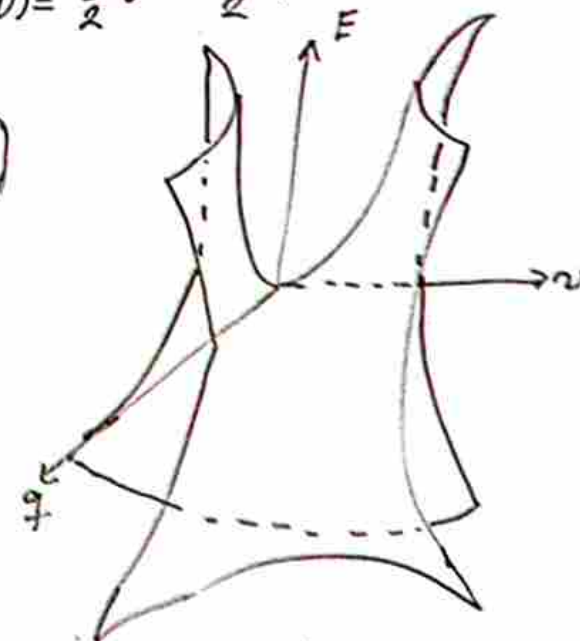
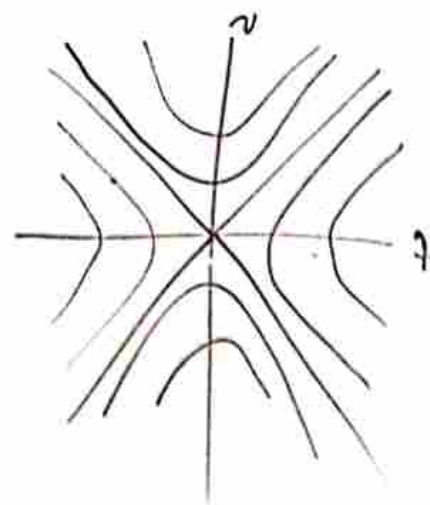
### Oscilador antiarmónico

$$\dot{q} = v$$

$$\dot{v} = \frac{k}{m}q$$

$$E(q, v) = \frac{m}{2}v^2 - \frac{k}{2}q^2$$

$$(\nabla E(q, v)) = (-kq, mv)$$



Punto fijo hiperbólico