

**Coordenadas cilíndricas**

$$\begin{aligned} x &= \rho \cos \theta & y &= \rho \sin \theta & z &= z \\ \mathbf{u}_\rho &= \cos \theta \mathbf{i} + \sin \theta \mathbf{j} & \mathbf{u}_\theta &= -\sin \theta \mathbf{i} + \cos \theta \mathbf{j} & \mathbf{k} &= \mathbf{k} \\ r &= \rho \mathbf{u}_\rho + z \mathbf{k} \\ \dot{\mathbf{r}} &= \dot{\rho} \mathbf{u}_\rho + \rho \dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \dot{z} \mathbf{k} \\ \ddot{\mathbf{r}} &= (\ddot{\rho} - \rho \dot{\theta}^2) \mathbf{u}_\rho + (2\dot{\rho} \dot{\theta} + \rho \ddot{\theta}) \mathbf{u}_\theta + \ddot{z} \mathbf{k} \end{aligned}$$

**Coordenadas esféricas**

$$\begin{aligned} \mathbf{u}_\rho &= \cos \theta \cos \varphi \mathbf{i} + \cos \theta \sin \varphi \mathbf{j} + \sin \theta \mathbf{k} \\ \mathbf{u}_\theta &= -\sin \theta \cos \varphi \mathbf{i} - \sin \theta \sin \varphi \mathbf{j} + \cos \theta \mathbf{k} \\ \mathbf{u}_\varphi &= \mathbf{u}_\theta \wedge \mathbf{u}_\rho = -\sin \varphi \mathbf{i} + \cos \varphi \mathbf{j} \\ \dot{\mathbf{r}} &= \dot{\rho} \mathbf{u}_\rho + \rho \dot{\theta} \mathbf{u}_\theta + \rho \dot{\varphi} \cos \theta \mathbf{u}_\varphi \\ \ddot{\mathbf{r}} &= \begin{bmatrix} (\ddot{\rho} - \rho \dot{\varphi}^2 \cos^2 \theta - \rho \dot{\theta}^2) \mathbf{u}_\rho \\ (2\dot{\rho} \dot{\theta} + \rho \dot{\varphi}^2 \sin \theta \cos \theta + \rho \ddot{\theta}) \mathbf{u}_\theta \\ (2\dot{\rho} \dot{\varphi} \cos \theta - 2\rho \dot{\theta} \dot{\varphi} \sin \theta + \rho \ddot{\varphi} \cos \theta) \mathbf{u}_\varphi \end{bmatrix} \end{aligned}$$

**Lagrange**

$$\begin{aligned} L &= T - U & \text{donde } T \text{ es la energía cinética del sistema y } U \text{ es su energía potencial} \\ \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_j} &= Q_j & \text{donde } Q_j \text{ son fuerzas generalizadas} \end{aligned}$$

utilizando el multiplicador de Lagrange  $\lambda$  :  $Q_{q_j} = \lambda \cdot \frac{\partial F}{\partial q_j}$

**Hamilton**

$$H = H(q_i, p_i)$$

$$H = \sum_i \dot{q}_i p_i - L = T + U$$

$$P_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \qquad \dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial P_i} \qquad \dot{P}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i}$$

### Fuerzas Centrales

$$G = 6,67 \cdot 10^{-11} \frac{Nm^2}{kg^2}$$

$$F = \frac{G m_1 m_2}{r^2}$$

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{m_1 m_2}{M}$$

$$L = r \times p = \mu r \times \dot{r} = cte$$

$$\text{Lagrangiano en polares: } \mathcal{L} = \frac{\mu}{2} (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\phi}^2) - U(r)$$

En una orbita, el radio vector al moverse en su trayectoria barre un área

$$dA = \frac{r^2}{2} d\phi \quad \Rightarrow \quad \dot{A} = \frac{r^2}{2} \dot{\phi} = \frac{L}{2\mu}$$

$$\Rightarrow L = \mu r^2 \dot{\phi} = 2\mu \dot{A} \quad \Rightarrow \quad \dot{\phi} = \frac{L}{\mu r^2}$$

Desarrollando el Lagrangiano y reemplazando la ecuación anterior llegamos a

$$\mu \ddot{r} = \frac{L^2}{\mu r^3} - \frac{\partial U}{\partial r}$$

$$s = \frac{1}{r} = \frac{k\mu}{L^2} (1 + \epsilon \cos \phi) \quad \text{con: } \epsilon = \sqrt{1 + \frac{2EL^2}{\mu k^2}}, \text{ donde } k = Gm_1 m_2$$

$$r(\phi) = \frac{L^2}{\mu k} \frac{1}{1 + \epsilon \cos \phi}$$

en el apogeo  $\phi = \pi$ , en el perigeo  $\phi = 0$

$$T^2 = \frac{4\pi^2}{GM_0} r^3$$

### Oscilaciones

$$k = \frac{d^4 G}{8 D^3 n}$$

d= diámetro del alambre del resorte [m]

G= módulo de elasticidad transversal o módulo de corte [N/m²]

D= diámetro del resorte [m]

n= número de espirales

Combinación de elementos:

$$\text{Resortes en paralelo: } k_{eq} = k_1 + k_2 \quad \text{Resortes en serie: } \frac{1}{k_{eq}} = \frac{1}{k_1} + \frac{1}{k_2}$$

$$\text{Amortiguadores en paralelo: } c_{eq} = c_1 + c_2 \quad \text{Resortes en serie: } \frac{1}{c_{eq}} = \frac{1}{c_1} + \frac{1}{c_2}$$

En una ecuación de movimiento para un sistema en oscilación como  $m\ddot{x} + c\dot{x} + kx = 0$

Puede obtenerse un factor de amortiguación  $\zeta = \frac{b}{2m\omega}$ , donde  $\omega$ , es la frecuencia del sistema

## Cuerpos rígidos.

Centro de masa

$$x_{cm} = \frac{\int_V \rho x dv}{\int_V \rho dv} \quad y_{cm} = \frac{\int_V \rho y dv}{\int_V \rho dv} \quad z_{cm} = \frac{\int_V \rho z dv}{\int_V \rho dv}$$

para un cascarón, entonces cambiamos  $dv \rightarrow ds$ . Para un alambre delgado cambiamos  $dv \rightarrow dl$

Momento de inercia  $I = \int_{\Omega} r^2 dm$   $dm = \rho_{lineal} \cdot dl$  ,  $dm = \rho_{superficial} \cdot ds$  ,  $dm = \rho_{volumétrica} \cdot dv$

Ejes paralelos  $I_{ZZ/A} = I_{ZZ/cm} + M \cdot r_{Acm}^2$

Tensor de Inercia: 
$$I = \begin{pmatrix} \sum m(y^2 + z^2) & -\sum mxy & -\sum mxz \\ -\sum myx & \sum m(x^2 + z^2) & -\sum myz \\ -\sum mzx & -\sum mzy & \sum m(x^2 + y^2) \end{pmatrix}$$

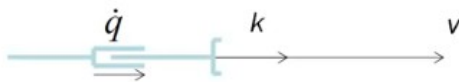
Momento angular:  $L = I \cdot \omega$   $T_{rot} = \frac{\omega}{2} \cdot L = \frac{1}{2} \cdot \omega_{transpuesta} \cdot I \cdot \omega$   $T = T_{rot} + T_{translación} = \frac{\omega}{2} \cdot L + \frac{v_{cm}}{2} \cdot P$

### Matrices de Rotación

$$rot_x(\theta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta & -\sin \theta \\ 0 & \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \quad rot_y(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & 0 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 0 & \cos \theta \end{pmatrix} \quad rot_z(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta & 0 \\ \sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

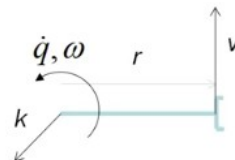
$$R = rot_i(\theta_1) \cdot rot_{ii}(\theta_2) \cdot \dots \quad d = \begin{pmatrix} d_x \\ d_y \\ d_z \end{pmatrix} \quad \text{Matriz de transformación: } H_1^0 = \begin{bmatrix} R & d \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

Unión Prismática o translacional



$$v = \dot{q} \cdot \hat{k} \quad \omega = 0$$

Unión Giratoria o de revolución



$$v = \dot{q} \cdot \hat{k} \times r \quad \omega = \dot{q} \cdot \hat{k}$$

Jacobiano de velocidad (lineal):  $v = J_v \cdot q \Leftrightarrow \begin{bmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial x}{\partial q_1} & \frac{\partial x}{\partial q_2} \\ \frac{\partial y}{\partial q_1} & \frac{\partial y}{\partial q_2} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \end{bmatrix}$

Jacobiano de velocidad angular (simplificado):  $\omega = j_\omega \cdot \dot{q} \Leftrightarrow \omega = \begin{bmatrix} j_1 & j_2 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \end{bmatrix}$

Si la articulación  $i$  es giratoria  $\Rightarrow j_i = 1$  Si la articulación  $i$  es translacional  $\Rightarrow j_i = 0$  :

$$\begin{bmatrix} v \\ \omega \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} j_v \\ j_\omega \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \dot{q}_1 \\ \dot{q}_2 \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{bmatrix} v \\ \omega \end{bmatrix} = J_{(q)} \cdot \dot{q} \Rightarrow \dot{q} = J_{(q)}^{-1} \cdot \begin{bmatrix} v \\ \omega \end{bmatrix}$$