Dos Problemas Sólidos

Luis A. Núñez

Escuela de Física, Facultad de Ciencias, Universidad Industrial de Santander, Santander, Colombia



31 de octubre de 2024

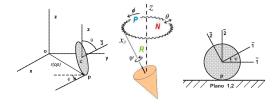
Agenda



- 🚺 Moneda que rueda sin deslizar
 - Ligaduras
 - El Lagrangeano
 - Sección
- 2 Moneda en un plano inclinado
- Sección



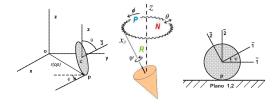
Un disco homogéneo (una moneda) de radio a y masa M rueda sin deslizar por una superficie plana. Escriba las ecuaciones de movimiento y encuentre una solución en el caso en que la inclinación del disco sea constante.



• En principio tendremos seis grados de libertad $(x, y, z, \phi, \psi, \theta)$: tres de traslación y tres ángulos de Euler.



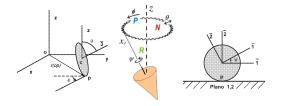
Un disco homogéneo (una moneda) de radio a y masa M rueda sin deslizar por una superficie plana. Escriba las ecuaciones de movimiento y encuentre una solución en el caso en que la inclinación del disco sea constante.



• En principio tendremos seis grados de libertad $(x, y, z, \phi, \psi, \theta)$: tres de traslación y tres ángulos de Euler.



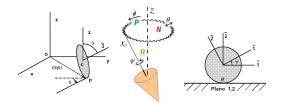
Un disco homogéneo (una moneda) de radio a y masa M rueda sin deslizar por una superficie plana. Escriba las ecuaciones de movimiento y encuentre una solución en el caso en que la inclinación del disco sea constante.



- En principio tendremos seis grados de libertad $(x, y, z, \phi, \psi, \theta)$: tres de traslación y tres ángulos de Euler.
- La ligadura de rodar sin deslizar implica que la velocidad del punto *p*, en contacto con la superficie, es instantáneamente cero.



Un disco homogéneo (una moneda) de radio a y masa M rueda sin deslizar por una superficie plana. Escriba las ecuaciones de movimiento y encuentre una solución en el caso en que la inclinación del disco sea constante.



- En principio tendremos seis grados de libertad $(x, y, z, \phi, \psi, \theta)$: tres de traslación y tres ángulos de Euler.
- La ligadura de rodar sin deslizar implica que la velocidad del punto *p*, en contacto con la superficie, es instantáneamente cero.
- Esto es: $\vec{r}(op) = \vec{R} + \vec{r}(cp) \Rightarrow \dot{\vec{r}}(op)_p = 0 = \dot{\vec{R}} + \vec{\Omega} \times \vec{r}(cp)$

Moneda que rueda sin deslizar: Lagrangeano



ullet Por su parte, respecto al sistema centro de masa, \tilde{S} tenemos

$$\vec{r}(cp) = -a\mathbf{x}^2$$
, y $\vec{\Omega} \times \vec{r}(cp) = \begin{vmatrix} \mathbf{x}^1 & \mathbf{x}^2 & \mathbf{x}^3 \\ \tilde{\Omega}^1 & \tilde{\Omega}^2 & \Omega^3 \\ 0 & -a & 0 \end{vmatrix} = a(\Omega^3 \mathbf{x}_1 - \Omega^1 \mathbf{x}_3)$

Moneda que rueda sin deslizar: Lagrangeano



ullet Por su parte, respecto al sistema centro de masa, $ilde{S}$ tenemos

$$\vec{r}(cp) = -a\mathbf{x}^2$$
, y $\vec{\Omega} \times \vec{r}(cp) = \begin{vmatrix} \mathbf{x}^1 & \mathbf{x}^2 & \mathbf{x}^3 \\ \tilde{\Omega}^1 & \tilde{\Omega}^2 & \Omega^3 \\ 0 & -a & 0 \end{vmatrix} = a(\Omega^3 \mathbf{x}_1 - \Omega^1 \mathbf{x}_3)$

- Respecto al sistema centro de masa $\Omega_1 = \dot{\phi} \sin \theta \sin \psi + \dot{\theta} \cos \psi$ $\Omega_2 = \dot{\phi} \sin \theta \cos \psi \dot{\theta} \sin \psi$ y $\Omega_3 = \dot{\psi} + \dot{\phi} \cos \theta$
- Proyectamos la ecuación $0 = \dot{\vec{R}} + \vec{\Omega} \times \vec{r}(cp)$ al sistema S, $(\mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k})$ tendremos $\dot{x} + a(\Omega_3 \mathbf{i} \cdot \mathbf{x}_1 \Omega_1 \mathbf{i} \cdot \mathbf{x}_3) = 0$ $\dot{y} + a(\Omega_3 \mathbf{j} \cdot \mathbf{x}_1 \Omega_1 \mathbf{j} \cdot \mathbf{x}_3) = 0$ $\dot{z} + a(\Omega_3 \mathbf{k} \cdot \mathbf{x}_1 \Omega_1 \mathbf{k} \cdot \mathbf{x}_3) = 0$



$$T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{2}\left[I_1(c)(\Omega_1)^2 + I_2(c)(\Omega_2)^2 + I_3(c)\Omega_3\right)^2\right].$$



$$T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{2}\left[I_1(c)(\Omega_1)^2 + I_2(c)(\Omega_2)^2 + I_3(c)\Omega_3\right]^2.$$

- $T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{8}Ma^2\left[\dot{\phi}^2 \sin^2\theta + \dot{\theta}^2 + 2\left(\dot{\phi}\cos\theta^2 + \dot{\psi}\right)^2\right]$
- Donde $I_1 = I_2 = Ma^2/4$ y $I_3 = Ma^2/2$.



$$T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{2}\left[I_1(c)(\Omega_1)^2 + I_2(c)(\Omega_2)^2 + I_3(c)\Omega_3\right]^2.$$

- $T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{8}Ma^2\left[\dot{\phi}^2 \sin^2\theta + \dot{\theta}^2 + 2\left(\dot{\phi}\cos\theta^2 + \dot{\psi}\right)^2\right]$
- Donde $I_1 = I_2 = Ma^2/4$ y $I_3 = Ma^2/2$.
- ullet Por su parte, la energía potencial $V=mga\operatorname{sen} heta$



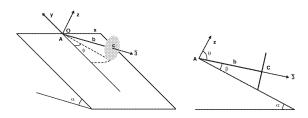
$$T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{2}\left[I_1(c)(\Omega_1)^2 + I_2(c)(\Omega_2)^2 + I_3(c)\Omega_3\right)^2\right].$$

- $T = \frac{1}{2}M(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + \frac{1}{8}Ma^2\left[\dot{\phi}^2 \sin^2\theta + \dot{\theta}^2 + 2\left(\dot{\phi}\cos\theta^2 + \dot{\psi}\right)^2\right]$
- Donde $I_1 = I_2 = Ma^2/4$ y $I_3 = Ma^2/2$.
- ullet Por su parte, la energía potencial $V=mga\operatorname{sen} heta$
- El Lagrangeano $\mathcal{L} = T V$, $\mathcal{L} = \frac{1}{2}M\left(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2\right) + \frac{1}{8}Ma^2\left[\dot{\phi}^2\sin^2\theta + \dot{\theta}^2 + 2\left(\dot{\phi}\cos\theta^2 + \dot{\psi}\right)^2\right] mga\sin\theta$

Planteamiento del problema



Un disco delgado, uniforme, de masa M y radio a está enganchado a una varilla AC sin masa de longitud b. El sistema está en un plano inclinado perfectamente rugoso que forma un ángulo α con la horizontal. El punto A de la varilla se mantiene fijo en un punto O del plano inclinado mientras que el disco puede rodar libremente sin deslizar. Tomamos como sistema S uno con origen en O, eje z perpendicular al plano inclinado y el eje y hacia arriba del plano y para el sistema \tilde{S} origen también en O y eje \tilde{S} en la direción AC. Encontrar las ecuaciones de movimiento.



Coordenadas y ligaduras



