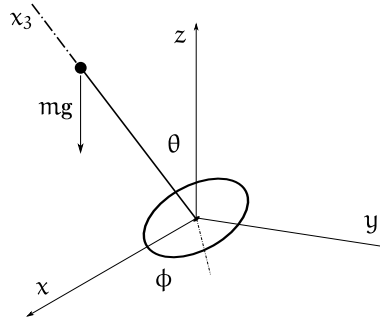


Mecánica Clásica – 2do. cuatrimestre de 2019
Clase práctica del jueves 10/10

Precesión y nutación de un giróscopo rápido

- Es el problema 8 de la Guía 6, en versión telegrama. Para mayores detalles, lean la sección 5-7 de Goldstein 2da. ed.



Un giróscopo rota alrededor del eje x_3 con velocidad angular $\omega_3 = \omega$. Su momento de inercia axial es I_3 y el momento de inercia alrededor de cualquier eje en el plano x_1x_2 es I . Un peso mg está fijo sobre el eje x_3 a una distancia d del origen. Hay que escribir el lagrangiano, encontrar magnitudes conservadas y reducir a un problema unidimensional. Se pide linealizar las ecuaciones obtenidas bajo la suposición de que $\theta \simeq \pi/2$ y las velocidades $\dot{\theta}$, $\dot{\phi}$ sean pequeñas. Inicialmente $\theta = \pi/2$, $\phi(0) = 0$, $\dot{\phi}(0) = \dot{\theta}(0) = 0$. Vamos a suponer que el momento de inercia I incluye la contribución de m .

- El lagrangiano:

$$\mathcal{L}(\theta, \phi, \psi, \dot{\theta}, \dot{\phi}, \dot{\psi}) = \frac{I_3}{2} (\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos \theta)^2 + \frac{I}{2} (\dot{\theta}^2 + \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta) - mgd \cos \theta. \quad (1)$$

- Ecuación de conservación de la energía:

$$\frac{I_3}{2} (\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos \theta)^2 + \frac{I}{2} (\dot{\theta}^2 + \dot{\phi}^2 \sin^2 \theta) + mgd \cos \theta = \mathcal{E}. \quad (2)$$

- Primer impulso generalizado que se conserva, $\partial \mathcal{L} / \partial \dot{\psi}$:

$$I_3 (\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos \theta) = A. \quad (3)$$

Esto expresa la conservación de la proyección del momento angular sobre el eje 3 del cuerpo, que es lo mismo que decir que ω_3 es constante. Según las condiciones iniciales $\cos \theta = 0$ y $\omega_3 = \dot{\psi}(0) = \omega$, y queda

$$A = I_3 \omega. \quad (4)$$

- Segundo impulso conservado, $\partial \mathcal{L} / \partial \dot{\phi}$:

$$I_3 (\dot{\psi} + \dot{\phi} \cos \theta) \cos \theta + I \dot{\phi} \sin^2 \theta = B. \quad (5)$$

Demuestren que esto es L_z . Usando la primera conservación queda

$$A \cos \theta + I \dot{\phi} \sin^2 \theta = B. \quad (6)$$

La condición inicial da $B = 0$. De la ecuación anterior, con $A = I_3\omega$, se obtiene

$$\dot{\phi} = -\frac{I_3\omega \cos \theta}{I \sin^2 \theta}. \quad (7)$$

- Reemplazando en la ecuación de conservación de la energía queda

$$\frac{I}{2} \left[\dot{\theta}^2 + \left(\frac{I_3}{I} \right)^2 \frac{\omega^2 \cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} \right] + mgd \cos \theta = C, \quad (8)$$

donde C una constante; no importa mucho escribirla explícitamente. El problema se reduce a un problema unidimensional para θ , donde el potencial efectivo es

$$V_{\text{ef}}(\theta) = \frac{I_3^2 \omega^2 \cos^2 \theta}{2I \sin^2 \theta} + mgd \cos \theta. \quad (9)$$

- Linealizando (8) alrededor de $\theta = \pi/2$,

$$\theta = \frac{\pi}{2} + \eta, \quad \eta \ll 1, \quad (10)$$

la ecuación de conservación de la energía queda como

$$\frac{I}{2} \left[\dot{\eta}^2 + \left(\frac{I_3}{I} \right)^2 \omega^2 \eta^2 \right] - mdg\eta = \text{constante}. \quad (11)$$

- Dividiendo por $I/2$ y completando cuadrados,

$$\dot{\eta}^2 + \left(\frac{I_3}{I} \right)^2 \omega^2 \left(\eta - \frac{mgdI}{\omega^2 I_3^2} \right)^2 = \text{constante}. \quad (12)$$

- De aquí ya se obtiene $\eta(t)$:

$$\eta(t) = \frac{mgd I}{\omega^2 I_3^2} + a \cos \Omega t + b \sin \Omega t, \quad (13)$$

donde

$$\Omega^2 = \left(\frac{I_3}{I} \right)^2 \omega^2, \quad (14)$$

y las constantes a y b hay que fijarlas con las condiciones iniciales. Inicialmente $\theta = \pi/2$, lo que significa $\eta(0) = 0$; entonces

$$a = -\frac{mgd I}{\omega^2 I_3^2}. \quad (15)$$

Por otro lado $\dot{\theta}(0) = \dot{\eta}(0)$ es también igual a cero, lo que implica $b = 0$, y finalmente

$$\eta(t) = \left(\frac{\omega_0}{\omega} \right)^2 \frac{md^2 I}{I_3^2} (1 - \cos \Omega t), \quad (16)$$

donde $\omega_0^2 = g/d$. Esta sería la ec. 5.71 de Goldstein 2da. ed.

- Volviendo a la ec. (7), a primer orden en η queda

$$\dot{\phi} = \frac{I_3}{I} \omega \eta(t) = \frac{\omega_0^2}{\omega} \frac{m d^2}{I_3} (1 - \cos \Omega t), \quad (17)$$

y de aquí es de dónde sale la velocidad media de precesión

$$\langle \dot{\phi} \rangle = \frac{\omega_0^2}{\omega} \frac{m d^2}{I_3}, \quad (18)$$

que sería la ec. 5.74 de Goldstein.