

TEMA2. Dinámica I
Capitulo 3. Dinámica del sólido rígido

TEMA 2: Dinámica I

- **Capítulo 3: Dinámica del sólido rígido**
- Eje instantáneo de rotación
- Sólido con eje fijo
- Momento de inercia.
- Teorema de Steiner.
- Conservación del momento cinético axial.
- Energía cinética.
- Teorema del momento cinético de un punto y de un sistema de partículas. Conservación

Sólido Rígido

❑ Sólido rígido

- Sistema indeformable
- Distancia entre partículas constante
- Fuerzas internas de cohesión mayores que fuerzas externas
- Se mueven todas las partículas conjuntamente

❑ Movimiento

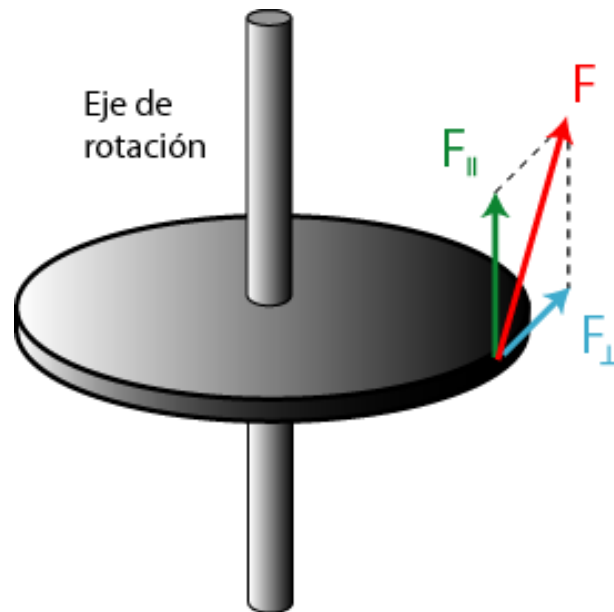
Siempre puede descomponerse en:

- Translación (vectores velocidad paralelos)
- Rotación (vectores velocidad describen arcos de circunferencia respecto recta imaginaria:
 - *eje instantáneo de rotación*



Sólido con un eje fijo

- ❑ Vamos a suponer un sólido ligado a un eje fijo
 - Sólo puede girar
 - No hay translación
 - Las fuerzas aplicadas producirán giro cuando tengan componente perpendicular al eje.



Energía cinética de rotación

- Cuando la fuerza aplicada produce un movimiento de rotación, la energía de un punto de material en giro:

$$E_{c,i} = E_{Rot,i} = \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \frac{1}{2} m_i (r_i \omega_i)^2$$

La energía cinética total será la suma para todas las partículas

$$E_{Rot} = \sum_i \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \sum_i \frac{1}{2} m_i (r_i \cdot \omega_i)^2 = \frac{1}{2} \left(\sum m_i r_i^2 \right) \cdot \omega^2$$

Siendo el paréntesis el **momento de inercia, I**

$$E_{rot} = \frac{1}{2} I \cdot \omega^2$$

Momento de Inercia

- ❑ La energía cinética de rotación es proporcional a la velocidad angular al cuadrado
 - La constante de proporcionalidad es una cantidad característica del cuerpo que gira: **momento de inercia** y es una **medida de la resistencia de un objeto a experimentar cambios en su movimiento de rotación respecto a su eje.**

$$I = \sum_i m_i r_i^2$$

Sistema discreto de partículas

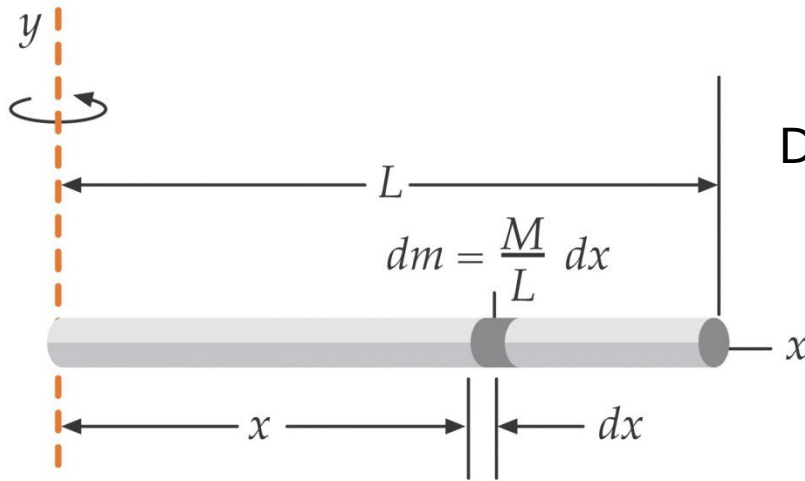
$$I = \int r^2 dm$$

Objeto continuo

- Depende de
 - ✓ La masa
 - ✓ Su **distribución geométrica** respecto al eje de giro
- Unidades: $kg \cdot m^2$

Momentos de Inercia

➤ Ejemplo. **Barra uniforme**



$$I = \int_0^L x^2 dm$$

Densidad de masa lineal (λ):

$$M = \lambda L \Rightarrow dm = \lambda dx \Rightarrow$$

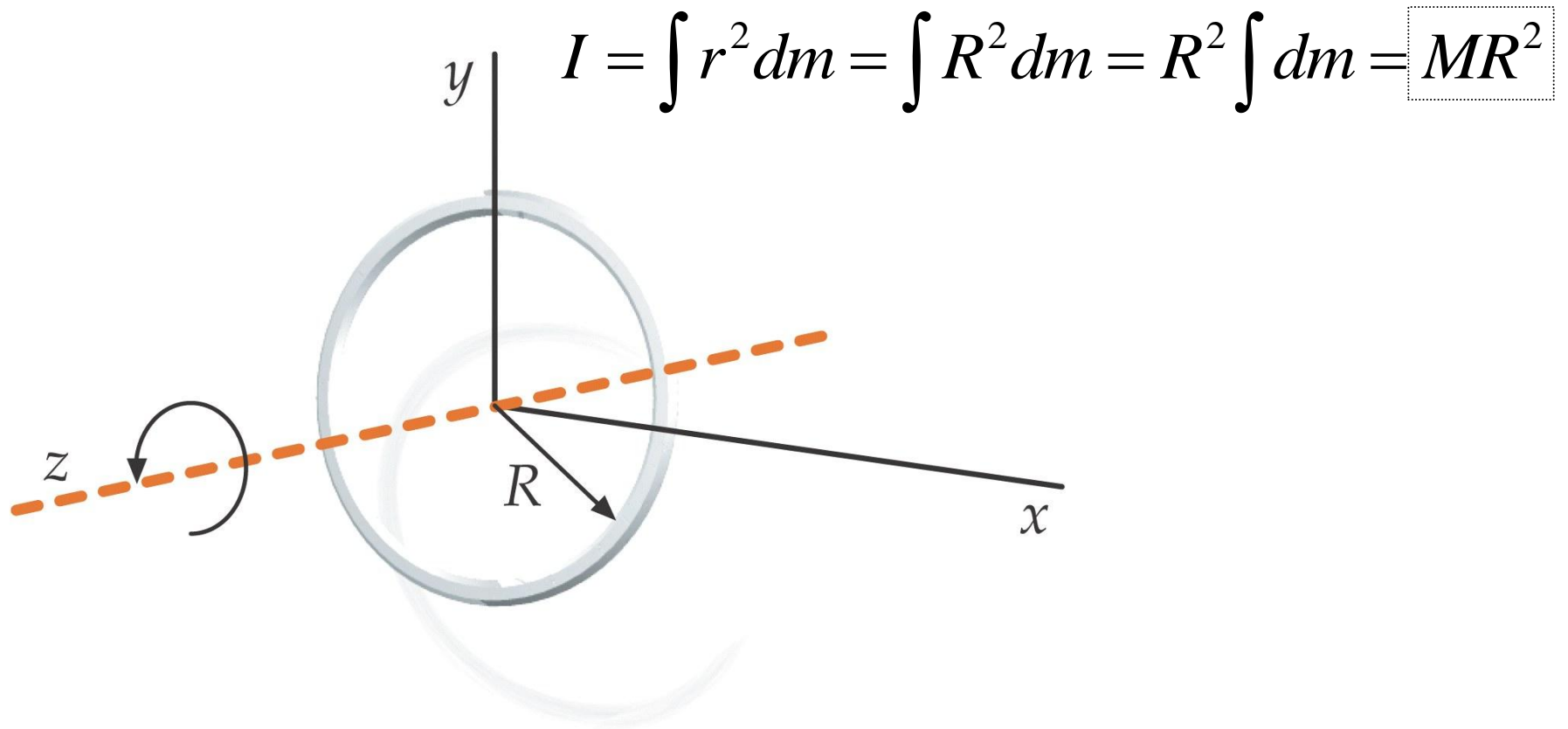
$$dm = \frac{M}{L} dx$$

$$I = \int_0^L x^2 dm = \int_0^L x^2 \lambda dx = \frac{1}{3} \lambda L^3 = \boxed{\frac{1}{3} ML^2}$$

El momento de inercia alrededor del eje z es también $1/3 ML^2$, y el correspondiente al eje x es cero si supongamos que toda la masa está sobre el eje x .

Momentos de Inercia

- Ejemplo. **Anillo respecto a un eje perpendicular que pasa por su centro**



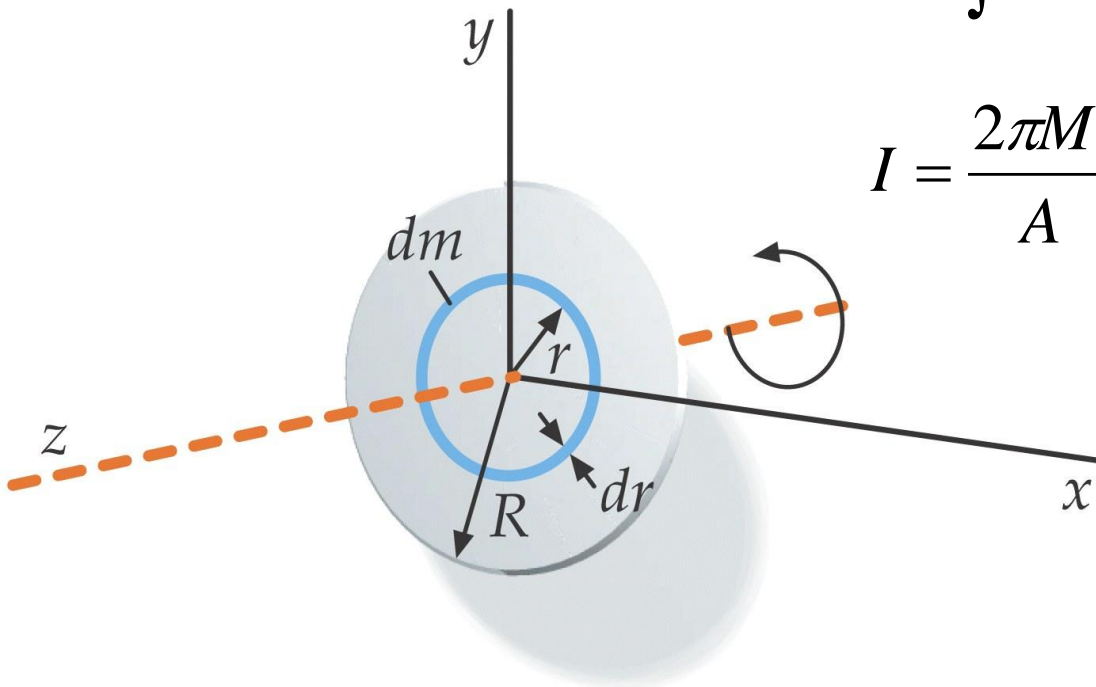
Momentos de Inercia

- Ejemplo. **Disco uniforme respecto a un eje perpendicular que pasa por su centro**

$$dm = \sigma dA = \frac{M}{A} 2\pi r dr$$

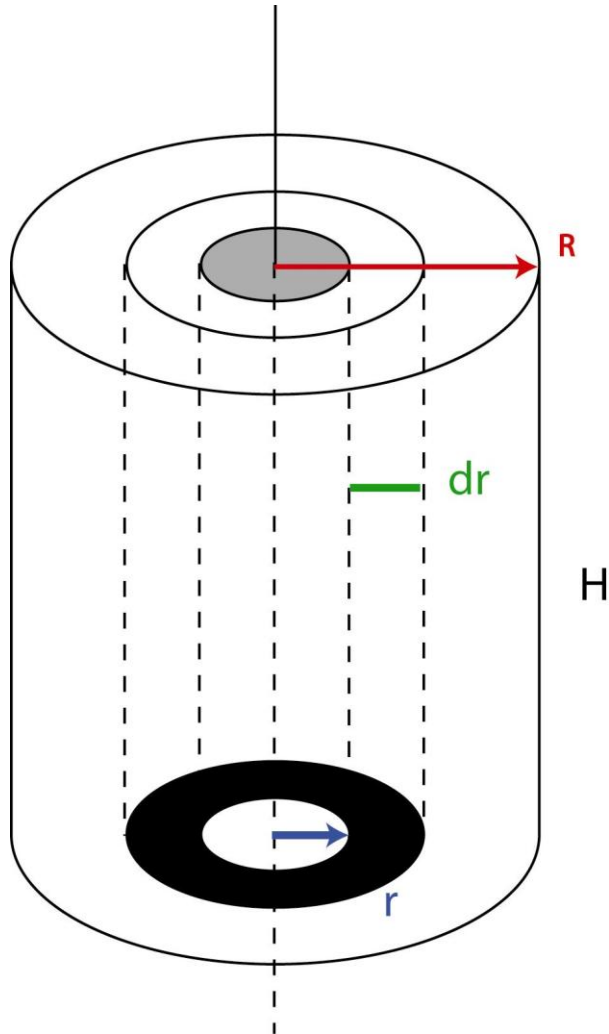
$$I = \int r^2 dm = \int_0^R r^2 \sigma 2\pi r dr = 2\pi\sigma \int_0^R r^3 dr$$

$$I = \frac{2\pi M}{A} \frac{R^4}{4} = \frac{\pi M}{2\pi R^2} R^4 = \boxed{\frac{1}{2} MR^2}$$



Momentos de Inercia

➤ Ejemplo. **Cilindro macizo**



$$dm = \rho dV = \frac{M}{V} (2\pi r h) \cdot dr$$

$$I = \int_0^R r^2 \rho \cdot 2\pi r h \cdot dr = \frac{1}{2} \pi R^4 h \rho$$

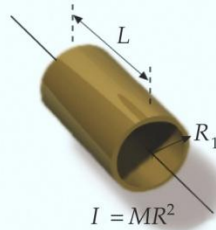
$$m = \pi R^2 h \cdot \rho \quad \Rightarrow \quad I = \frac{1}{2} m R^2$$

Momentos de inercia más importantes

Table 9-1

Moments of Inertia of Uniform Bodies of Various Shapes

Thin cylindrical shell about axis



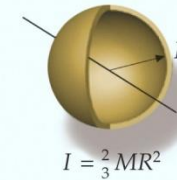
Thin cylindrical shell about diameter through center



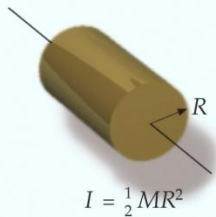
Thin rod about perpendicular line through center



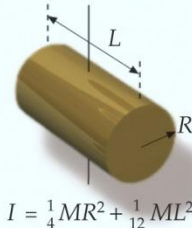
Thin spherical shell about diameter



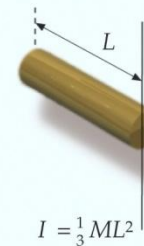
Solid cylinder about axis



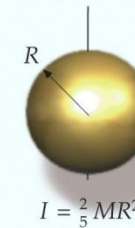
Solid cylinder about diameter through center



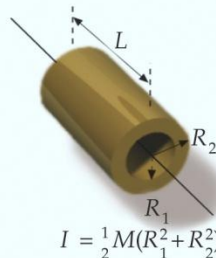
Thin rod about perpendicular line through one end



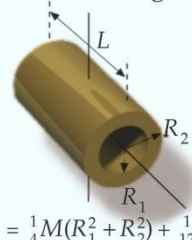
Solid sphere about diameter



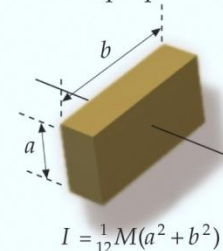
Hollow cylinder about axis



Hollow cylinder about diameter through center



Solid rectangular parallelepiped about axis through center perpendicular to face

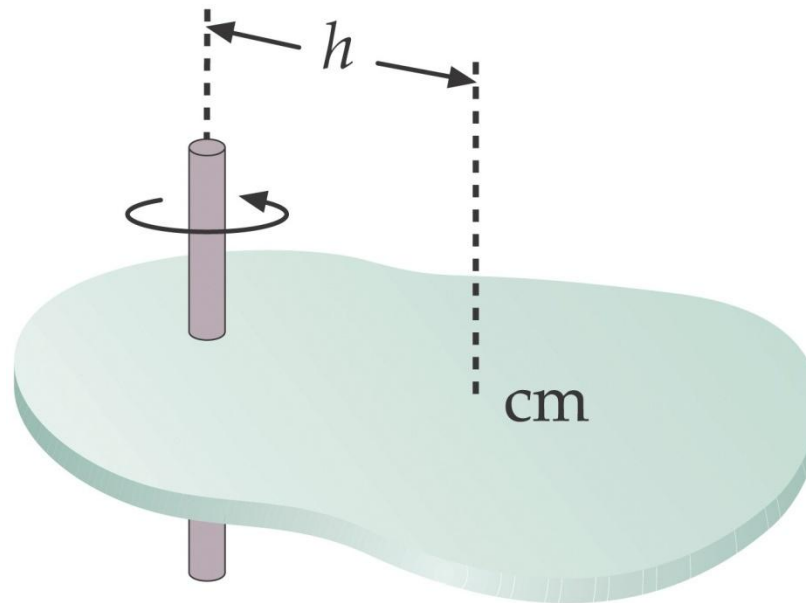


A disk is a cylinder whose length L is negligible. By setting $L = 0$, the above formulas for cylinders hold for disks.

Teorema de Steiner

- Si se conoce I respecto a un eje que pasa por el centro de masas, se puede conocer respecto a otro eje paralelo a éste

$$I_h = I_{CM} + M \cdot h^2$$



Momento de fuerza

- ▣ Aplicamos una fuerza sobre un cuerpo que puede girar respecto a un eje
 - Situamos en él el sistema de coordenadas, r
 - Si la línea de acción no pasa por el eje $F \nparallel r$

- ▣ Aparece un **momento de fuerza**

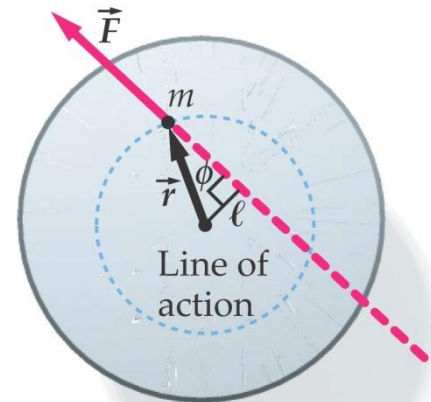
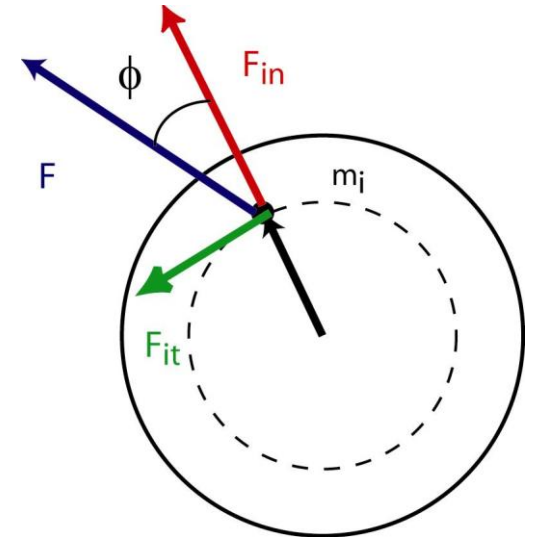
$$\vec{\tau} = \vec{r} \wedge \vec{F}$$

...que hace girar el cuerpo

$$\tau = F_t r = F \cdot r \cdot \text{sen} \phi = F \cdot \ell$$



Brazo de palanca



Segunda Ley de Newton para la rotación

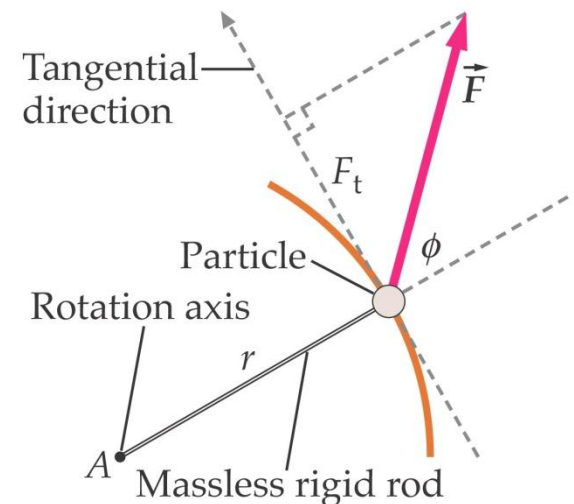
- Al aplicar una fuerza *no colineal* con r , la componente tangente al arco producirá una aceleración tangencial ("1ª Ley de Newton")

$$\vec{F}_{i,T} = m_i \cdot \vec{a}_{i,T} = m_i \cdot r_i \cdot \alpha \cdot \vec{u}_T$$

Multiplicando vectorialmente por r_i $\Rightarrow \tau_i = m_i r_i^2 \cdot \alpha$

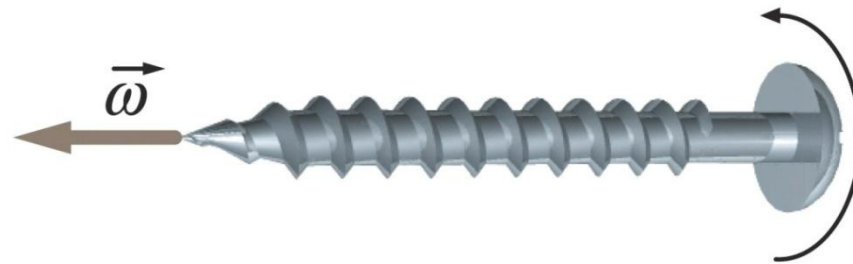
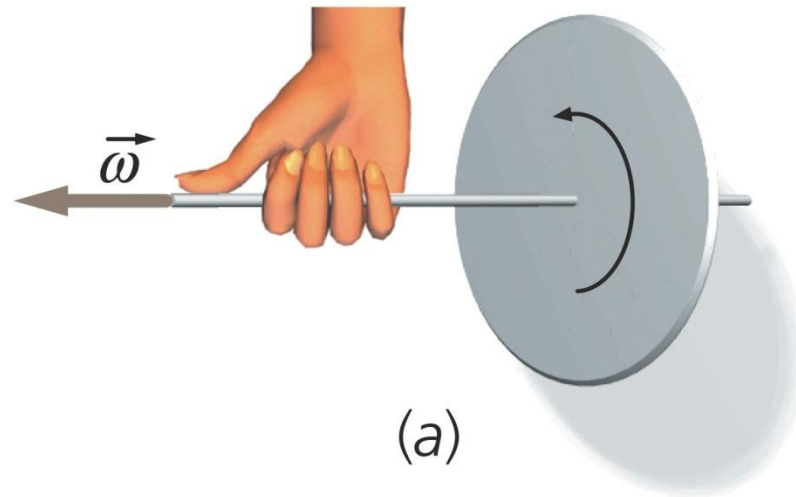
Y sumando para todas las partículas del sólido

$$\sum \tau_i = \sum m_i r_i^2 \cdot \alpha = I \cdot \alpha$$

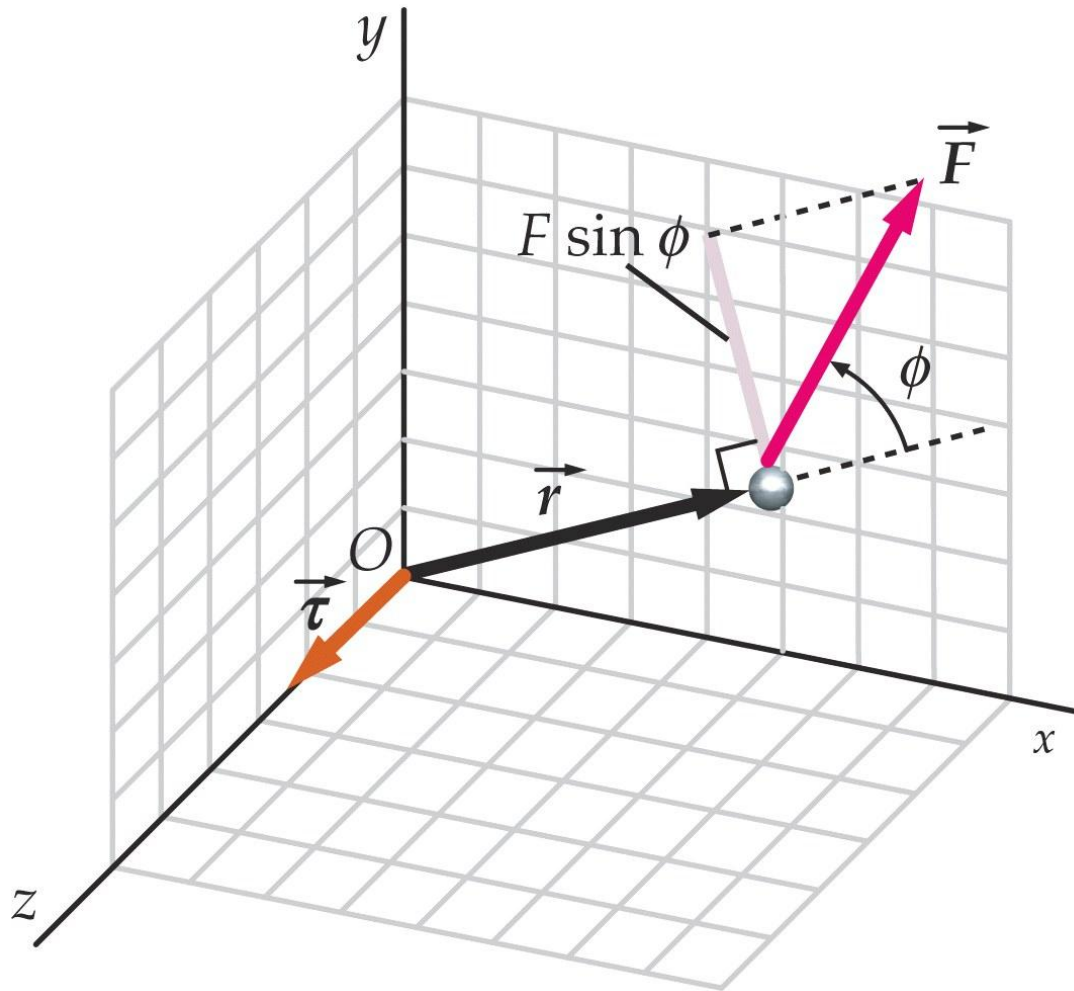


Naturaleza vectorial de la rotación

- La dirección de la velocidad angular ω se determina por convención con la **regla de la mano derecha**.



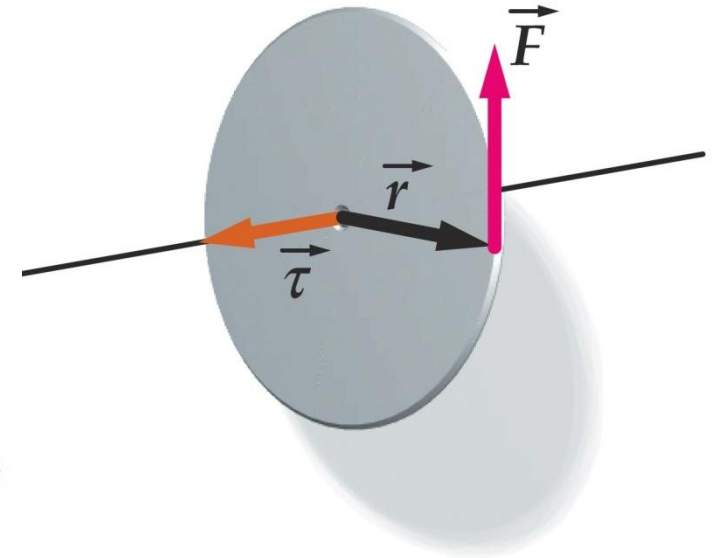
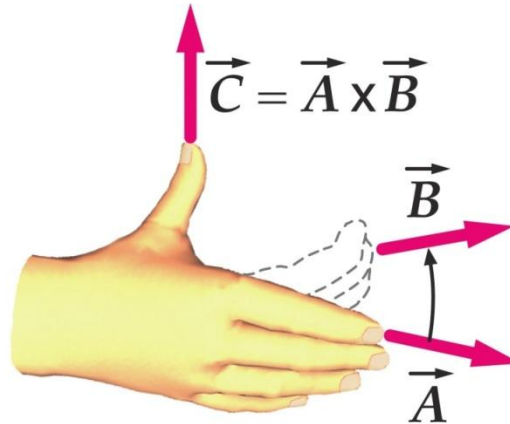
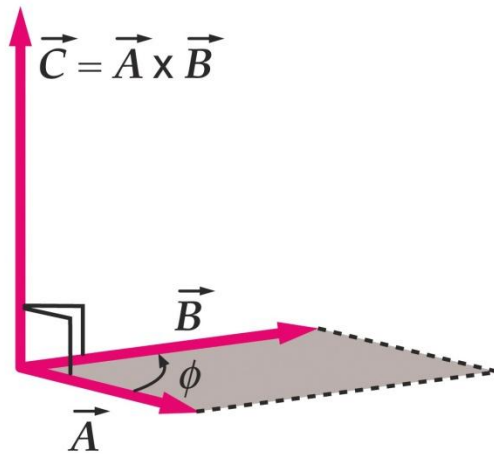
Producto vectorial



$$\boldsymbol{\tau} = \mathbf{r} \times \mathbf{F}$$

Propiedades del producto vectorial

$$\mathbf{C} = \mathbf{A} \times \mathbf{B} = AB \cdot \text{sen} \phi \mathbf{n}$$

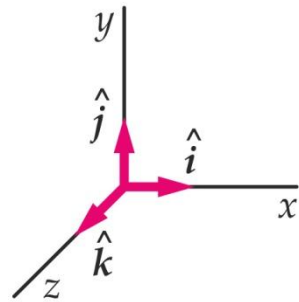


$$\mathbf{i} \times \mathbf{j} = \mathbf{k}$$

$$\mathbf{j} \times \mathbf{k} = \mathbf{i}$$

$$\mathbf{k} \times \mathbf{i} = \mathbf{j}$$

$$\mathbf{i} \times \mathbf{i} = \mathbf{j} \times \mathbf{j} = \mathbf{k} \times \mathbf{k} = 0$$



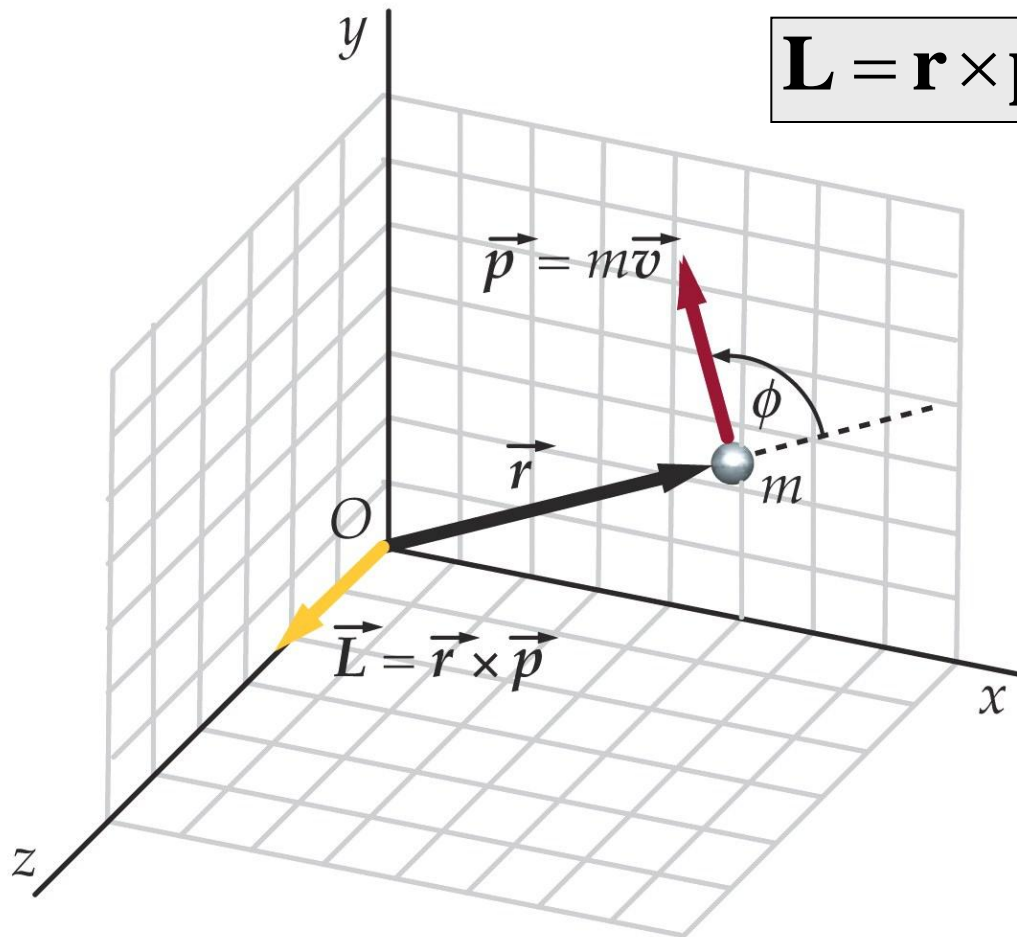
$$\mathbf{A} \times \mathbf{A} = 0$$

$$\mathbf{A} \times \mathbf{B} = -\mathbf{B} \times \mathbf{A}$$

$$\mathbf{A} \times (\mathbf{B} + \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) + (\mathbf{A} \times \mathbf{C})$$

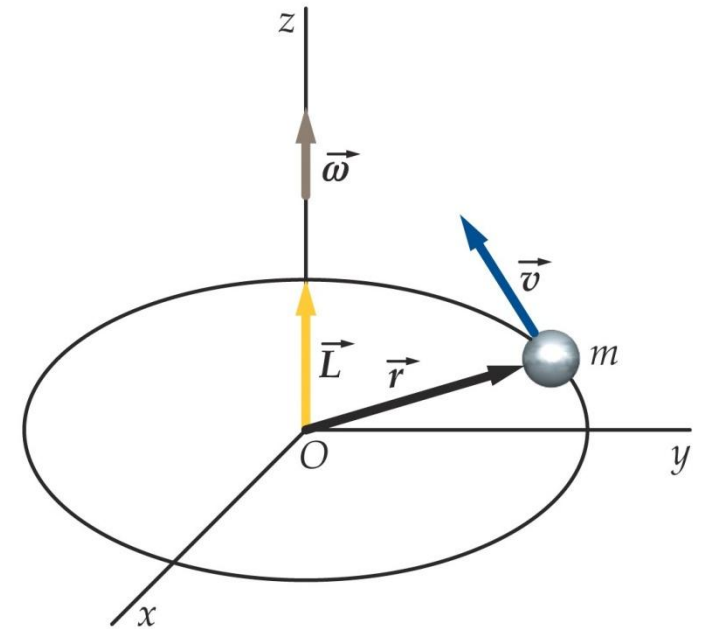
$$\frac{d}{dt}(\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = \left(\mathbf{A} \times \frac{d\mathbf{B}}{dt} \right) + \left(\frac{d\mathbf{A}}{dt} \times \mathbf{B} \right)$$

Momento angular de una partícula



$$\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$$

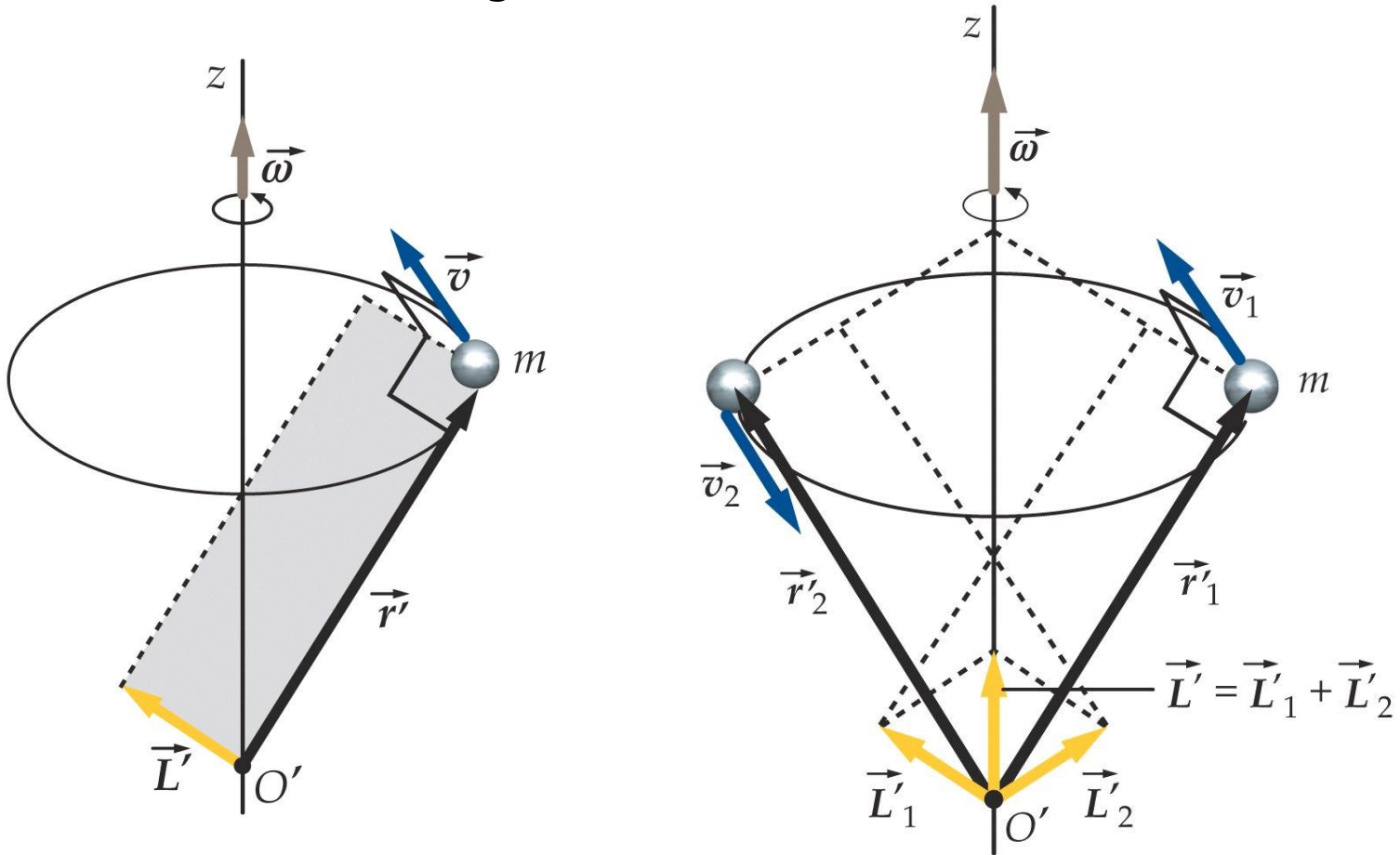
- Momento angular de un sistema que gira alrededor de un eje de simetría.



$$\begin{aligned} \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p} &= \mathbf{r} \times m\mathbf{v} = rmv \cdot \text{sen } 90 \mathbf{k} = \\ &= rmv \mathbf{k} = mr^2 \omega \mathbf{k} = mr^2 \boldsymbol{\omega} = \mathbf{I}\boldsymbol{\omega} \end{aligned}$$

Momento angular de una partícula

- Para cualquier sistema de partículas que gira alrededor de un eje de simetría, el **momento angular total** es paralelo a la velocidad angular.



Resultados adicionales que se refieren al momento (τ) y al momento angular (L)

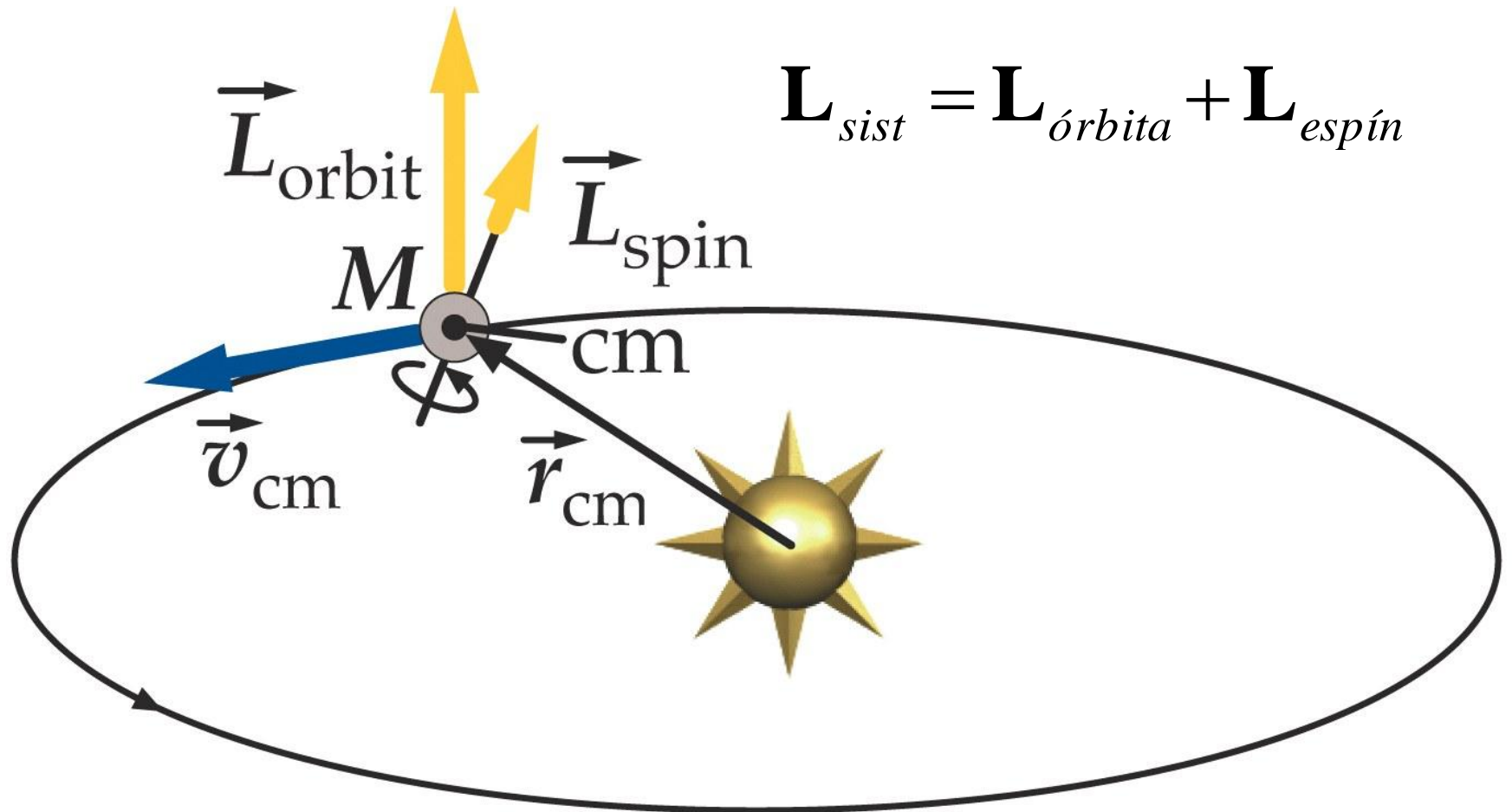
- El momento externo neto que actúa sobre un sistema es igual a la tasa de cambio del momento angular del sistema:

$$\tau_{neto} = \frac{d\mathbf{L}_{sist}}{dt}$$

- Si se integran los dos términos de esta ecuación con respecto al tiempo se obtiene:

$$\Delta\mathbf{L}_{sist} = \int_{t_i}^{t_f} \tau_{neto} dt$$

Momento angular de la Tierra



Teoremas del momento cinético para un sistema

- Momento cinético de un sistema

$$\vec{L} = \sum \vec{L}_i = \sum \vec{r}_i \wedge \vec{p}_i$$

$$\mathbf{p} = m\mathbf{v}$$

Derivando respecto al tiempo

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \frac{d\vec{r}_i}{dt} \wedge \vec{p} + \sum \vec{r}_i \wedge \frac{d\vec{p}_i}{dt}$$

$$\mathbf{v} \parallel \mathbf{p}$$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \sum \vec{r}_i \wedge \vec{F}_i = \sum \vec{\tau}_i$$

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{\tau}_{ext}$$

Teorema del Momento cinético

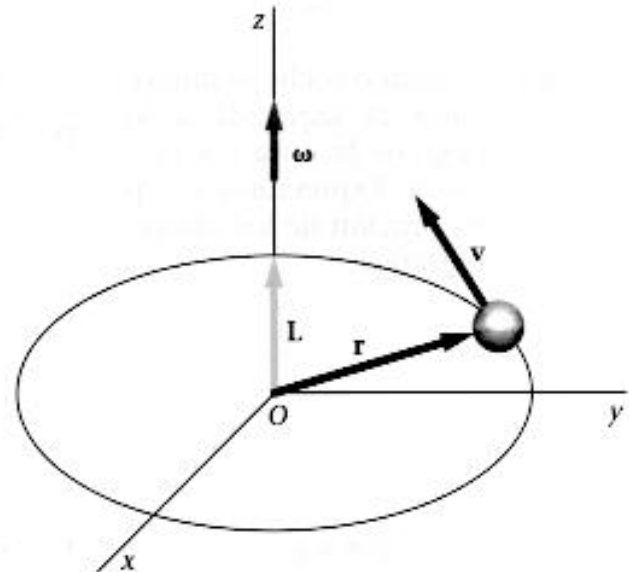
$$\vec{L} = \vec{r} \wedge \vec{p}$$

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$\vec{\tau} \parallel \vec{L}$$

- Para sólido con eje fijo

$$\tau_z = \frac{dL_z}{dt}$$



Conservación del momento cinético

- Si el momento total respecto al eje de giro es nulo el momento cinético respecto a dicho eje se mantiene constante

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{L}}{dt} = 0 \Rightarrow \vec{L} = cte$$

$$\frac{1}{2}mR^2$$

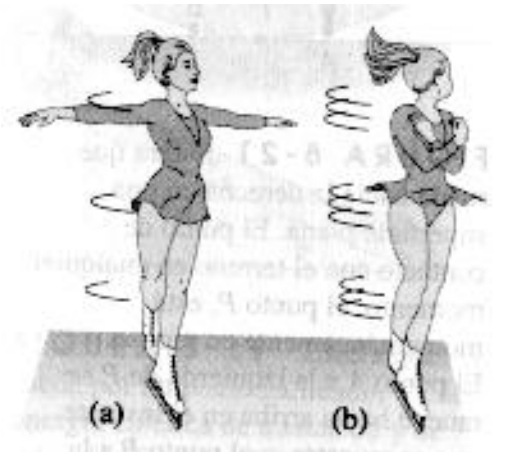
$$\vec{L} = I \cdot \vec{\omega}$$

- Momento de inercia constante

$$I = cte \Rightarrow \omega = cte$$

- Momento de Inercia cambia

- I aumenta, ω disminuye
- I disminuye, ω aumenta



Problema

Determinar el **momento angular** respecto al origen en las situaciones. (a) Un coche de masa 1200 kg se mueve en un círculo de 20 m de radio con velocidad de 15 m/s. El círculo se halla en el plano xy , centrado en el origen. Mirado desde un punto situado en la parte positiva del eje z , el coche se mueve de sentido antiorario. (b) El mismo coche se mueve con velocidad $\vec{v} = -(15 \text{ m/s})\hat{i}$ a lo largo de la línea $y = y_0 = 20 \text{ m}$ en el plano xy paralela al eje x . (c) Un disco en el plano xy de radio 20 m y masa 1200 kg gira con velocidad angular de 0.75 rad/s alrededor de su eje, que es el eje z . Visto desde un punto situado en la parte positiva del eje z , el disco se mueve en sentido antiorario.

