



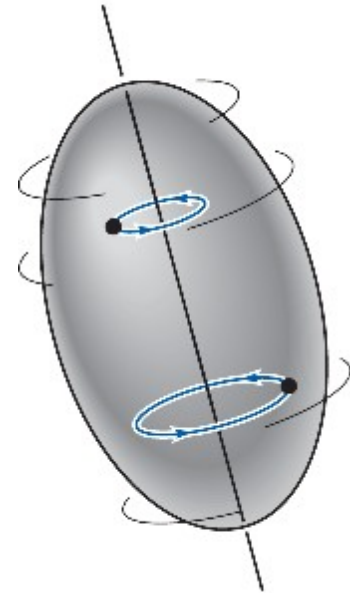
FACULTAD DE FÍSICA
PONTIFICIA UNIVERSIDAD
CATÓLICA DE CHILE

Dinámica (FIS1514)

Momento de inercia

Felipe Isaule

felipe.isaule@uc.cl



Lunes 20 de Noviembre de 2023

Resumen clase anterior

- Definimos un **sólido rígido**.
- Revisitamos la definición de **centro de masa** para un sólido rígido.
- Revisamos la **rotación** de un sólido rígido.
- Definimos el **momento de inercia**.

Clase de hoy

- Cálculo de momento de inercia.
- Teorema de Steiner y cuerpos compuestos.
- Momento de inercia de partículas puntuales.

Clase de hoy

- **Cálculo de momento de inercia.**
- Teorema de Steiner y cuerpos compuestos.
- Momento de inercia de partículas puntuales.

Momento de inercia

- La **ecuación de movimiento** que dicta la rotación de un sólido rígido es

$$\vec{\tau}^{(\text{tot})} = I\vec{\alpha}$$

donde I es el **momento de inercia**.

$$I = l/\omega$$

- En el SI de unidades tiene unidades de: kg m^2
- El momento de inercia depende de la **forma** del sólido y del **eje de rotación**.

Momento de inercia

- El momento de inercia de un sólido que **rota en torno a un eje z** se define como

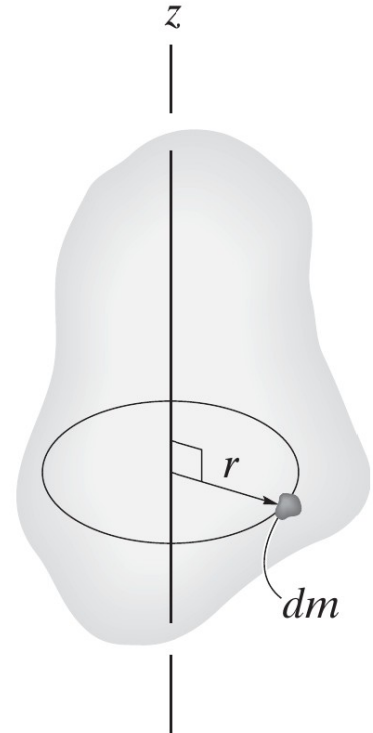
$$I = \int r^2 dm$$

- Notar nuevamente que **depende del eje de rotación**.
- Si conocemos la **densidad** ρ del sólido:

Densidad lineal: $dm = \rho dx$

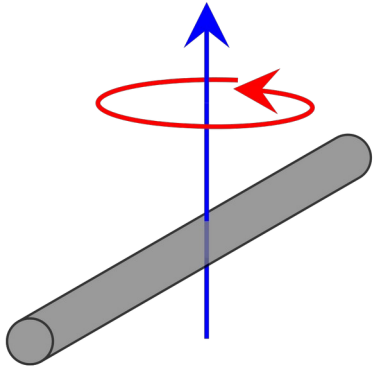
Densidad superficial: $dm = \rho dA$

Densidad volumétrica: $dm = \rho dV$



Algunos momentos de inercia

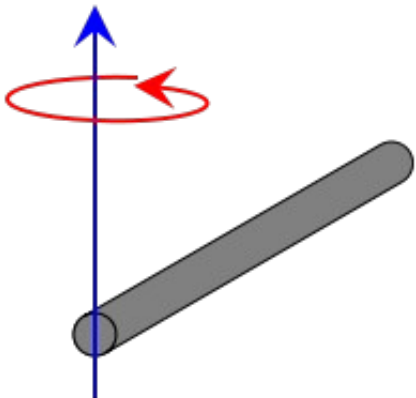
- Barra de **densidad constante** con **largo** L y **masa** M que rota en torno de su **centro**:



$$\rho = \frac{M}{L} \longrightarrow I = \int_{-L/2}^{L/2} x^2 \rho dx$$

$$\longrightarrow \boxed{I = \frac{ML^2}{12}}$$

- Barra de **densidad constante** con **largo** L y **masa** M que rota en torno de su **borde**:

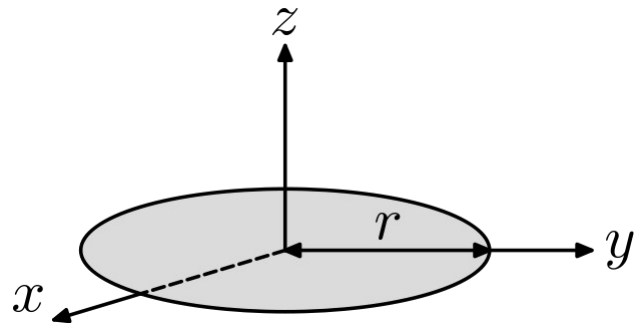


$$\rho = \frac{M}{L} \longrightarrow I = \int_0^L x^2 \rho dx$$

$$\longrightarrow \boxed{I = \frac{ML^2}{3}}$$

Algunos momentos de inercia

- Disco plano de **densidad constante** con **radio** r y **masa** M que rota en torno de su **centro (eje z)**:



$$\rho = \frac{M}{A} = \frac{M}{\pi r^2}$$

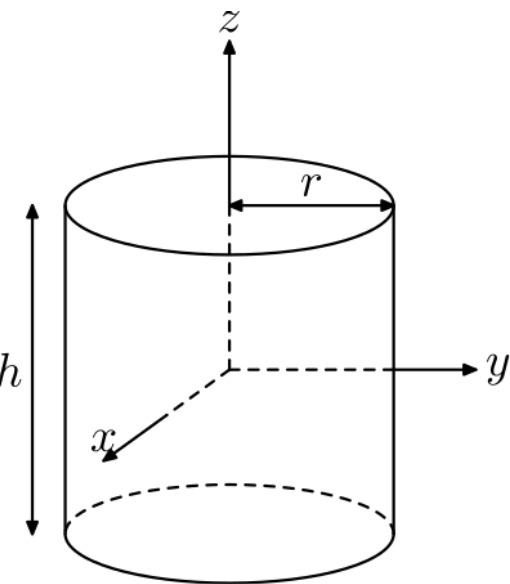
$$\longrightarrow I_z = \int_A \rho r'^2 dA = \int_0^r r' dr' \int_0^{2\pi} d\theta \rho r'^2$$

$$\longrightarrow \boxed{I_z = \frac{M r^2}{2}}$$

Diferencial de área en polares: $dA = r dr d\theta$

Algunos momentos de inercia

- Cilindro de **densidad constante** con **radio** r , **altura** h y **masa** M que rota en torno de su **centro (eje z)**:



$$\rho = \frac{M}{V} = \frac{M}{h\pi r^2}$$

$$\longrightarrow I_z = \int_V \rho r'^2 dV = \int_0^r r' dr' \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^h dz \rho r'^2$$

$$\longrightarrow \boxed{I_z = \frac{M r^2}{2}}$$

Diferencial de volumen en cilíndricas: $dv = r dr d\theta dz$

Clase de hoy

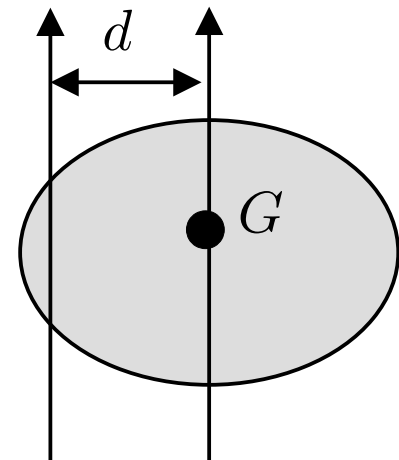
- Cálculo de momento de inercia.
- **Teorema de Steiner y cuerpos compuestos.**
- Momento de inercia de partículas puntuales.

Teorema de los ejes paralelos (Steiner)

- Asumamos que conocemos el momento de inercia respecto a un eje que pasa por el **centro de masa** I_G .
- El **teorema de los ejes paralelos** (o de **Steiner**) permite obtener el momento de inercia I con respecto a un **eje paralelo** al centro de masa:

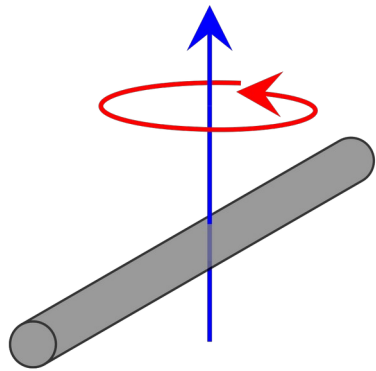
$$I = I_G + Md^2$$

donde M es la **masa** del sólido y d es la **distancia** entre el **centro de masa** y el **nuevo eje**.



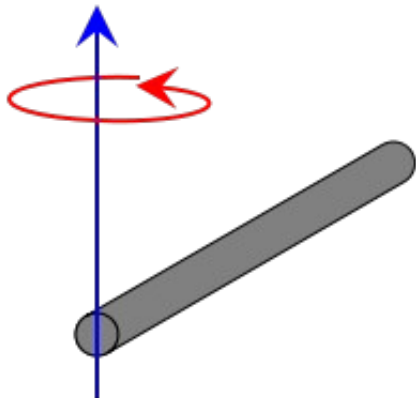
Ejemplo

- Utilizando el teorema de los ejes paralelos, calcule el momento de inercia de rotación de una barra que rota en torno a su borde:



$$I_G = \frac{ML^2}{12}$$

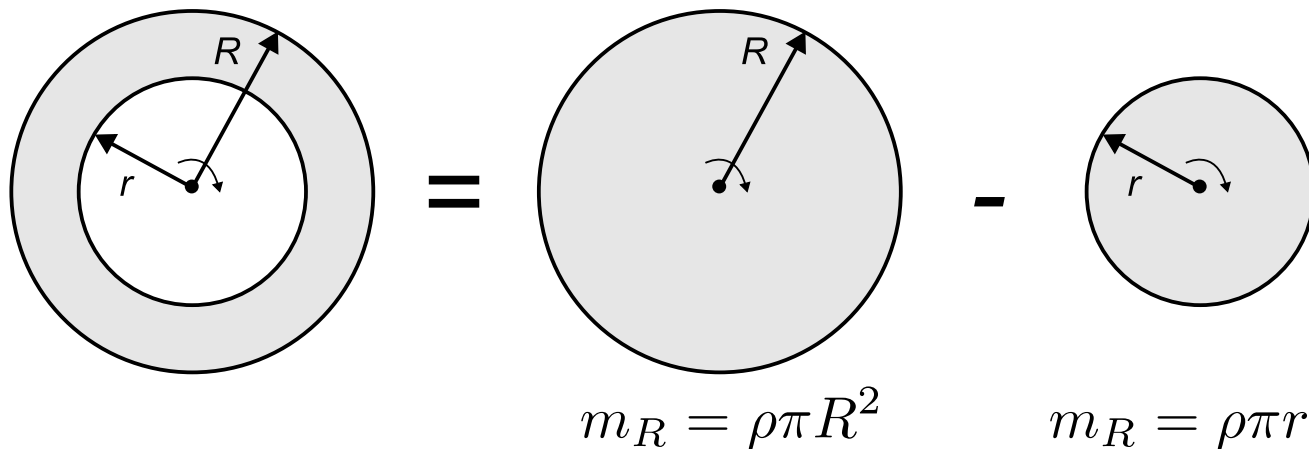
$$\longrightarrow I = I_G + M \left(\frac{L}{2} \right)^2 = \frac{ML^2}{12} + \frac{ML^2}{4}$$



$$\longrightarrow \boxed{I = \frac{ML^2}{3}}$$

Momento de inercia de cuerpos compuestos

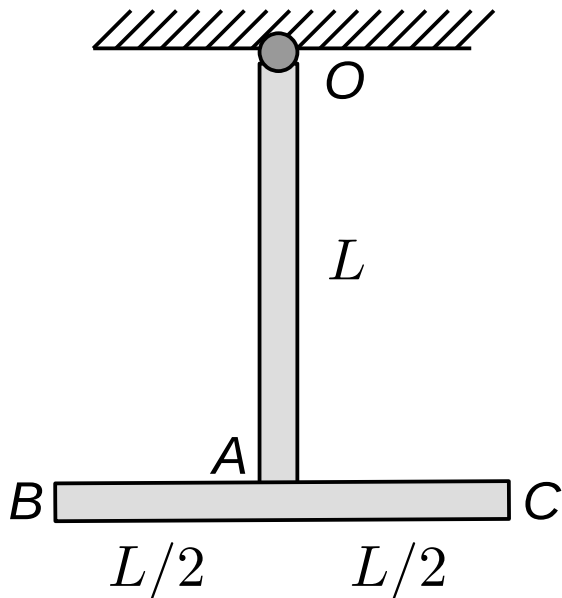
- Si un sólido se **compone** de **varios cuerpos simples**, su momento de inercia con respecto a un **eje** es igual a la **suma** de los momentos de inercia de los cuerpos simples.
- Ejemplo: Si el disco de la figura tiene una densidad superficial constante ρ , el momento de inercia respecto a su centro:



$$\longrightarrow I = I_M - I_m = \frac{MR^2}{2} - \frac{mr^2}{2} = \frac{\rho\pi R^4}{2} - \frac{\rho\pi r^4}{2} \longrightarrow \boxed{I = \frac{\rho\pi(R^4 - r^4)}{2}}$$

Ejemplo

- El péndulo de la figura se compone de **dos barras** (OA y BC) de igual **masa M** y **largo L** . Determine el **momento de inercia** del péndulo con respecto al:
 - Punto O .
 - Centro de masa G .



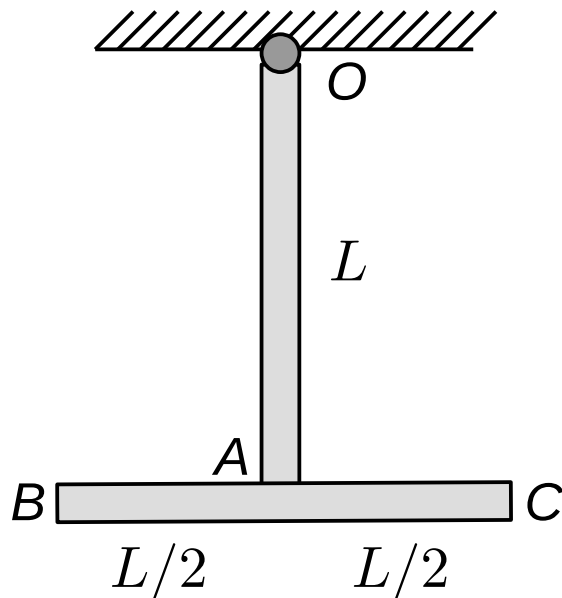
Ejemplo

- El péndulo de la figura se compone de **dos barras** (OA y BC) de igual **masa** M y **largo** L . Determine el **momento de inercia** del péndulo con respecto al:

→ Punto O .

El momento de inercia de la barra OA en torno a O :

$$I_{OA,O} = \frac{ML^2}{3}$$



El momento de inercia de la barra BC en torno a A :

$$I_{BC,A} = \frac{ML^2}{12}$$

Usando Steiner, el momento de inercia de la barra BC en torno a O :

$$I_{BC,O} = I_{BC,A} + ML^2 = \frac{13ML^2}{12}$$

Finalmente, el momento de inercia del sistema compuesto:

$$I_O = I_{OA,O} + I_{BC,O} = \frac{17ML^2}{12}$$

Ejemplo

- El péndulo de la figura se compone de **dos barras** (OA y BC) de igual **masa** M y **largo** L . Determine el **momento de inercia** del péndulo con respecto al:

→ Centro de masa G .

La posición del centro de masa respecto a O es la suma del centro de masa de cada barra:

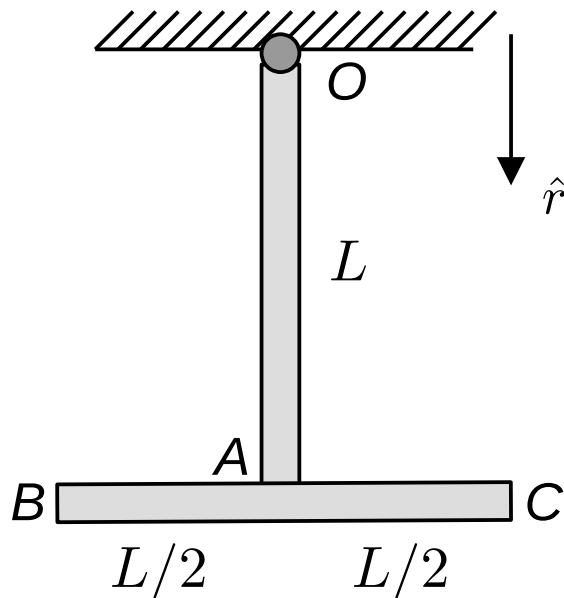
$$\vec{r}_G = \vec{r}_{OA,G} + \vec{r}_{BC,G} = \frac{L}{2}\hat{r} + L\hat{r} = \frac{3L}{4}\hat{r}$$

El momento de inercia con respecto a G se obtiene con Steiner:

$$I_G = I_O - M \left(\frac{3L}{4} \right)^2 = \frac{17ML^2}{12} - \frac{9ML^2}{16}$$

→

$$I_G = \frac{41ML^2}{48}$$



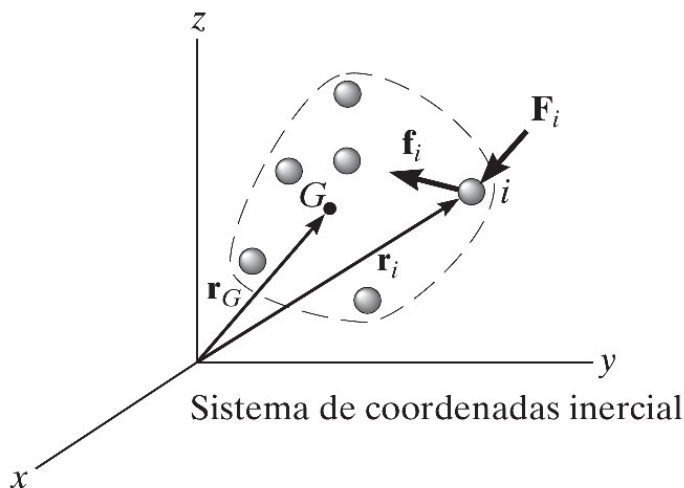
Clase de hoy

- Cálculo de momento de inercia.
- Teorema de Steiner y cuerpos compuestos.
- **Momento de inercia de partículas puntuales.**

Momento de inercia de partículas puntuales

- Aunque el momento de inercia es principalmente utilizado en cuerpos sólidos, se puede utilizar para **partículas puntuales**.
- El momento de inercia de un sistema de partículas se define como:

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



Ejemplo 1

- El momento de inercia de un péndulo:

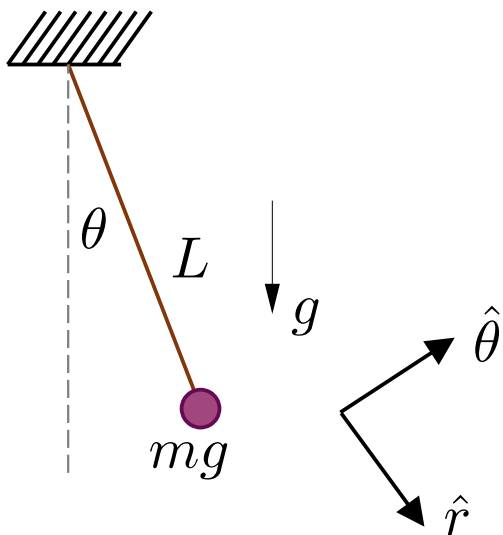
$$I = ml^2$$

- La ecuación de movimiento utilizando torque y momento de inercia:

$$\begin{aligned}\vec{\tau} &= l\hat{r} \times mg(\cos\theta\hat{r} - \sin\theta\hat{\theta}) \longrightarrow \\ &= -lmg\sin\theta\hat{k}\end{aligned}$$

$$\vec{\tau} = I\vec{\alpha}$$

$$-lmg\sin\theta = ml^2\ddot{\theta}$$

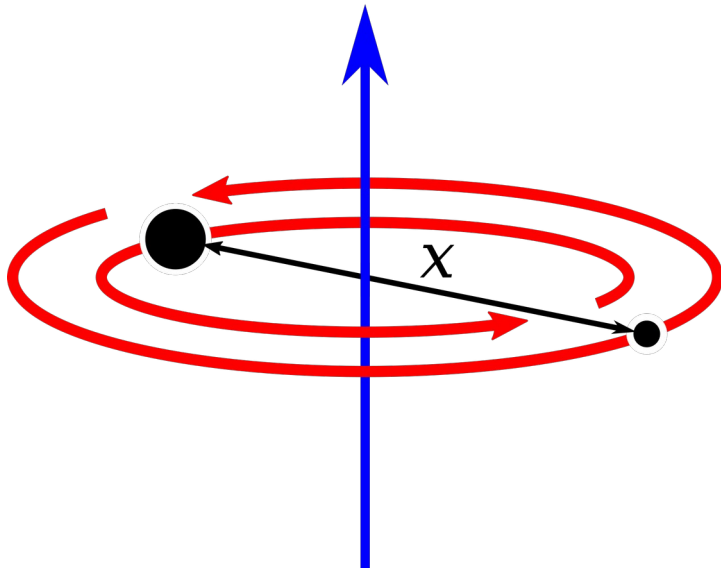


$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l}\sin\theta = 0$$

Corresponde a la ecuación ya conocida de un Péndulo simple.

Ejemplo 2

- Si dos partículas de **masas** m y M están separadas por una **distancia** R , calcule el **momento de inercia** del sistema con respecto al **centro de masa**.

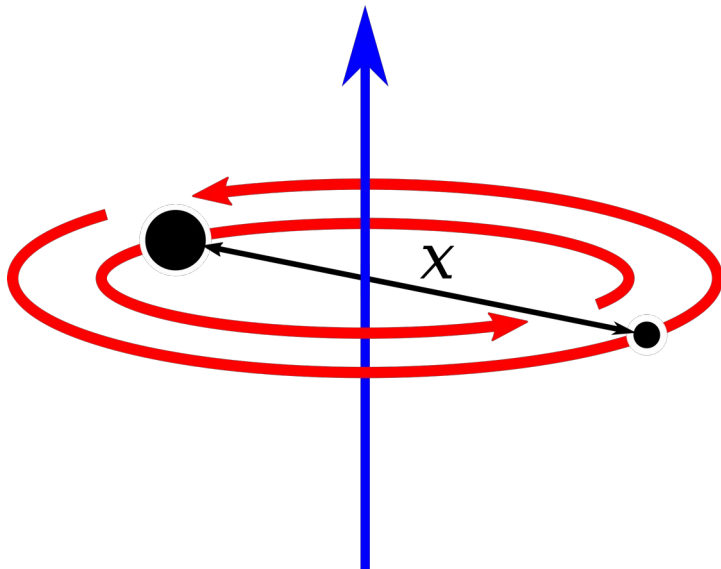


Ejemplo 2

- Si dos partículas de **masas** m y M están separadas por una **distancia** R , calcule el **momento de inercia** del sistema con respecto al **centro de masa**.

El centro de masa desde la masa M :

$$r_G = \frac{M(0) + mR}{m + M} = \frac{mR}{m + M}$$



El momento de inercia en torno a G :

$$\begin{aligned} I_G &= \sum_i r_i^2 m_i = r_{M,G}^2 M + r_{m,G}^2 m \\ &= \frac{m^2 R^2}{(m + M)^2} M + \frac{M^2 R^2}{(m + M)^2} m \\ &= \frac{mM(m + M)R^2}{(m + M)^2} = \frac{mMR^2}{m + M} \end{aligned}$$

→

$$I_G = \mu R^2$$

Masa reducida: $\mu = \frac{mM}{m + M}$

Resumen

- Presentamos cómo **calcular** el momento de inercia de un **sólido**.
- Presentamos el **teorema de ejes paralelos** para calcular fácilmente momentos de inercia respecto a cualquier eje.
- Revisamos momentos de inercia de **objetos compuestos**.
- Definimos el momento de inercia para **partículas puntuales**.
- Próxima clase:
 - Momentum angular y energía rotacional.