Tarea #21

Demostrar todos los momentos de inercia notables siguientes:

(a) Barra uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular a su longitud.

$$I = \frac{1}{12} M L^2$$

(b) Barra uniforme, eje por un extremo y perpendicular a su longitud.

$$I = \frac{1}{3} M L^2$$

(c) Disco uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular al disco.

$$I = \frac{1}{2} M R^2$$

(d) Disco uniforme, eje con el centro de masa y paralelo al disco.

$$I = \frac{1}{4} M R^2$$

(e) Aro o anillo uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular al aro.

$$I = M R^2$$

(f) Cilindro macizo uniforme, eje de simetría en el centro de masa.

$$I = \frac{1}{2} M R^2$$

(g) Esfera maciza uniforme, eje en el centro de masa.

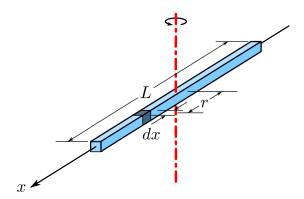
$$I = \frac{2}{5} M R^2$$

(h) Cascarón esférico uniforme, eje en el centro de masa.

$$I = \frac{2}{3} M R^2$$

Solución:

a) Barra uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular a su longitud.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{1}$$

Siendo r equivalente al valor de |x|, por tanto:

$$r^2 = x^2$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\lambda = \frac{dm}{dx}$$

Por tanto:

$$dm = \lambda \, dx \tag{2}$$

Reemplazando (2) en (1):

$$I = \int_{-L/2}^{L/2} r^2 \lambda \, dx = \lambda \int_{-L/2}^{L/2} x^2 \, dx = \lambda \left. \frac{x^3}{3} \right|_{-L/2}^{L/2} = \lambda \left(\frac{\left(\frac{L}{2}\right)^3}{3} - \frac{\left(-\frac{L}{2}\right)^3}{3} \right)$$

$$I = \lambda \frac{L^3}{12} \tag{3}$$

A partir de la ecuación (2) sabemos que:

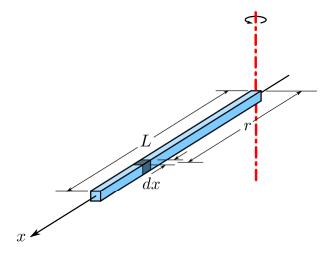
$$M = \lambda L$$

Despejando λ y reemplazando en la ecuación (3), obtenemos:

$$I = \frac{1}{12} \left(\frac{M}{L} \right) L^3$$

$$I = \frac{1}{12} M L^2 \tag{4}$$

b) Barra uniforme, eje por un extremo y perpendicular a su longitud.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{5}$$

Siendo r equivalente al valor de |x|, por tanto:

$$r^2 = x^2$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\lambda = \frac{dm}{dx}$$

Por tanto:

$$dm = \lambda \, dx \tag{6}$$

Reemplazando (6) en (5):

$$I = \int_0^L r^2 \lambda \, dx = \lambda \int_0^L x^2 \, dx = \lambda \left. \frac{x^3}{3} \right|_0^L$$

$$I = \lambda \frac{L^3}{3} \tag{7}$$

A partir de la ecuación (6) sabemos que:

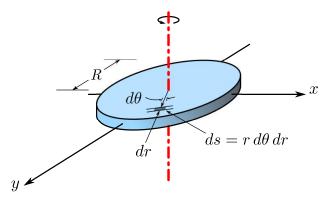
$$M = \lambda L$$

Despejando λ y reemplazando en la ecuación (7), obtenemos:

$$I = \frac{1}{3} \left(\frac{M}{L} \right) L^3$$

$$I = \frac{1}{3} M L^2 \tag{8}$$

c) Disco uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular al disco.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{9}$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\sigma = \frac{dm}{ds}$$

Usando un diferencial en coordenadas polares obtenemos:

$$ds = r d\theta dr$$

Por tanto:

$$dm = \sigma \, ds = \sigma \, r \, d\theta \, dr \tag{10}$$

Reemplazando (10) en (9):

$$I = \int_{S} r^{2} \sigma \, ds = \int_{0}^{R} \int_{0}^{2\pi} r^{2} \sigma \, r \, d\theta \, dr = \sigma \int_{0}^{R} \int_{0}^{2\pi} r^{3} \, d\theta \, dr = \sigma \int_{0}^{R} (r^{3} \theta \Big|_{0}^{2\pi}) \, dr$$

$$I = \sigma \int_{0}^{R} 2\pi \, r^{3} \, dr = 2\pi \, \sigma \int_{0}^{R} r^{3} dr = 2\pi \, \sigma \left. \frac{r^{4}}{4} \right|_{0}^{R} = 2\pi \, \sigma \left. \frac{R^{4}}{4} \right|_{0}^{R}$$

$$I = \pi \, \sigma \left. \frac{R^{4}}{2} \right. \tag{11}$$

A partir de la ecuación (10) sabemos que:

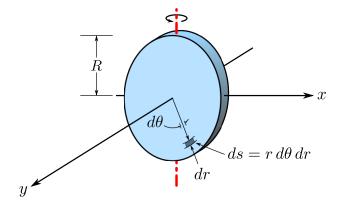
$$M = \sigma S = \sigma \pi R^2$$

Despejando σ y reemplazando en la ecuación (11), obtenemos:

$$I = \pi \left(\frac{M}{\pi R^2}\right) \frac{R^4}{2}$$

$$I = \frac{1}{2} M R^2 \tag{12}$$

d) Disco uniforme, eje con el centro de masa y paralelo al disco.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{13}$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\sigma = \frac{dm}{ds}$$

Usando un diferencial en coordenadas polares obtenemos:

$$ds = a d\theta da$$

Por tanto:

$$dm = \sigma \, ds = \sigma \, a \, d\theta \, da \tag{14}$$

Considerando la relación trigonometrica entre las variables r y a:

$$cos(\theta) = \frac{r}{a}$$

Entonces:

$$r = a\cos(\theta) \tag{15}$$

Reemplazando (14) y (15) en (13):

$$I = \int_{S} r^{2} \sigma \, ds = \int_{0}^{R} \int_{0}^{2\pi} a^{2} \cos^{2}(\theta) \, \sigma \, a \, d\theta \, da = \sigma \int_{0}^{R} a^{3} \int_{0}^{2\pi} \cos^{2}(\theta) \, d\theta \, da$$

Considerando las siguientes propiedades trigonometricas:

$$cos^{2}(x) + sen^{2}(x) = 1$$
$$cos^{2}(x) - sen^{2}(x) = cos(2x)$$

Obtenemos:

$$2\cos^2(x) = 1 + \cos(2x)$$

$$\cos^2(x) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2}\cos(2x) \tag{16}$$

Reemplazando (16) en la integral:

$$I = \sigma \int_{0}^{R} a^{3} \left(\int_{0}^{2\pi} \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \cos(2\theta) d\theta \right) da = \sigma \int_{0}^{R} a^{3} \left(\frac{1}{2} \theta \Big|_{0}^{2\pi} + \frac{1}{4} \sin(2\theta) \Big|_{0}^{2\pi} \right) da$$

$$I = \sigma \int_{0}^{R} a^{3} \left(\pi + \frac{1}{4} \sin(4\pi) - \frac{1}{4} \sin(0) \right) da = \sigma \int_{0}^{R} a^{3} \pi da = \pi \sigma \int_{0}^{R} a^{3} da = \pi \sigma \left(\frac{a^{4}}{4} \Big|_{0}^{R} \right)$$

$$I = \pi \sigma \frac{R^{4}}{4}$$

$$(17)$$

A partir de la ecuación (14) sabemos que:

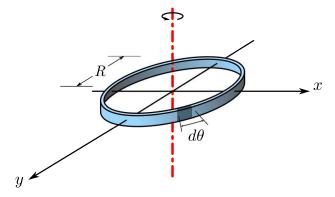
$$M = \sigma S = \sigma \pi R^2$$

Despejando σ y reemplazando en la ecuación (17), obtenemos:

$$I = \pi \, \left(\frac{M}{\pi \, R^2}\right) \frac{R^4}{4}$$

$$I = \frac{1}{4} M R^2 (18)$$

e) Aro o anillo uniforme, eje en el centro de masa y perpendicular al aro.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{19}$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\lambda = \frac{dm}{dl} = \frac{dm}{R \, d\theta}$$

Por tanto:

$$dm = \lambda R d\theta \tag{20}$$

Reemplazando (20) en (19):

$$I = \int_0^{2\pi} R^2 \lambda R d\theta = R^3 \lambda \int_0^{2\pi} d\theta = R^3 \lambda (\theta \Big|_0^{2\pi})$$

$$I = \lambda R^3 2\pi \tag{21}$$

A partir de la ecuación (20) sabemos que:

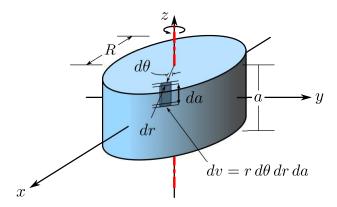
$$M = \lambda l = \lambda 2\pi R$$

Despejando λ y reemplazando en la ecuación (21), obtenemos:

$$I = \left(\frac{M}{2\pi R}\right) R^3 2\pi$$

$$I = M R^2 (22)$$

f) Cilindro macizo uniforme, eje de simetría en el centro de masa.



Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{23}$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\rho = \frac{dm}{dv} = \frac{dm}{r \, d\theta \, dr \, da}$$

Por tanto:

$$dm = \rho \, dv = \rho \, r \, d\theta \, dr \, da \tag{24}$$

Reemplazando (24) en (23):

$$I = \int_{V} r^{2} \rho \, dv = \int_{-a/2}^{a/2} \int_{0}^{R} \int_{0}^{2\pi} r^{2} \rho \, r \, d\theta \, dr \, da = \rho \int_{-a/2}^{a/2} \int_{0}^{R} \int_{0}^{2\pi} r^{3} \, d\theta \, dr \, da$$

$$I = \rho \int_{-a/2}^{a/2} \int_{0}^{R} (r^{3} \theta \Big|_{0}^{2\pi}) \, dr \, da = \rho \int_{-a/2}^{a/2} \int_{0}^{R} 2\pi \, r^{3} \, dr \, da = 2\pi \, \rho \int_{-a/2}^{a/2} \left(\frac{r^{4}}{4} \Big|_{0}^{R} \right) \, da$$

$$I = 2\pi \, \rho \int_{-a/2}^{a/2} \frac{R^{4}}{4} \, da = 2\pi \, \rho \left(\frac{R^{4}}{4} a \Big|_{-a/2}^{a/2} \right) = 2\pi \, \rho \left(\frac{R^{4}}{4} \left(\frac{a}{2} + \frac{a}{2} \right) \right) = 2\pi \, \rho \, \frac{R^{4}}{4} \, a$$

$$I = \frac{1}{2} \pi \, \rho \, R^{4} \, a \qquad (25)$$

A partir de la ecuación (24) sabemos que:

$$M = \rho V = \rho \pi R^2 a$$

Despejando ρ y reemplazando en la ecuación (25), obtenemos:

$$I = \frac{1}{2}\pi \left(\frac{M}{\pi R^2 a}\right) R^4 a$$

$$I = \frac{1}{2} M R^2 \tag{26}$$

g) Esfera maciza uniforme, eje en el centro de masa. Dada la ecuación del momento de inercia:

$$I = \int_{M} r^2 \, dm \tag{27}$$

Asumiendo la distribución homogénea de la masa:

$$\rho = \frac{dm}{dv}$$

Usando un diferencial en coordenadas esfericas obtenemos:

$$dv = da \, a \, d\phi \, a \, sen(\phi) \, d\theta$$
$$dv = a^2 \, sen(\phi) \, da \, d\phi \, d\theta$$

Por tanto:

$$dm = \rho \, dv = \rho \, a^2 \, sen(\phi) \, da \, d\phi \, d\theta \tag{28}$$

Considerando la relación trigonometrica entre las variables r y a:

$$r = a \operatorname{sen}(\phi) \tag{29}$$

Reemplazando (28) y (29) en (27):

$$I = \int_{V} r^{2} \rho \, dv = \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \int_{0}^{R} a^{2} \sin^{2}(\phi) \rho \, a^{2} \sin(\phi) \, da \, d\phi \, d\theta$$

$$I = \rho \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \int_{0}^{R} a^{4} \sin^{3}(\phi) \, da \, d\phi \, d\theta = \rho \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \left(\frac{a^{5}}{5}\Big|_{0}^{R}\right) \sin^{3}(\phi) \, d\phi \, d\theta$$

$$I = \rho \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \frac{R^{5}}{5} \sin^{3}(\phi) \, d\phi \, d\theta = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \sin^{3}(\phi) \, d\phi \, d\theta$$

$$I = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} \sin^{2}(\phi) \sin(\phi) \, d\phi \, d\theta = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\pi} (1 - \cos^{2}(\phi)) \sin(\phi) \, d\phi \, d\theta$$

$$I = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \left(\int_{0}^{\pi} \sin(\phi) \, d\phi - \int_{0}^{\pi} \cos^{2}(\phi) \sin(\phi) \, d\phi \right) \, d\theta$$

$$I = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \left(-\cos(\phi) \Big|_{0}^{\pi} + \frac{\cos^{3}(\phi)}{3} \Big|_{0}^{\pi} \right) \, d\theta$$

$$I = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \left(-\cos(\pi) + \cos(0) + \frac{\cos^{3}(\pi)}{3} - \frac{\cos^{3}(0)}{3} \right) \, d\theta$$

$$I = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \left(1 + 1 - \frac{1}{3} - \frac{1}{3} \right) \, d\theta = \rho \frac{R^{5}}{5} \int_{0}^{2\pi} \frac{4}{3} \, d\theta = \rho \frac{4R^{5}}{15} \int_{0}^{2\pi} d\theta = \rho \frac{4R^{5}}{15} (\theta \Big|_{0}^{2\pi})$$

$$I = \rho \frac{8\pi R^{5}}{15}$$

$$(30)$$

A partir de la ecuación (28) sabemos que:

$$M = \rho V = \rho \, \frac{4\pi}{3} R^3$$

Despejando ρ y reemplazando en la ecuación (30), obtenemos:

$$I = (\frac{3\,M}{4\pi\,R^3})\,\frac{8\pi\,R^5}{15}$$

$$I = \frac{2}{5} M R^2 (31)$$

h) Cascarón esférico uniforme, eje en el centro de masa.