

FISICA

MECCANICA:

Principio conservazione momento angolare

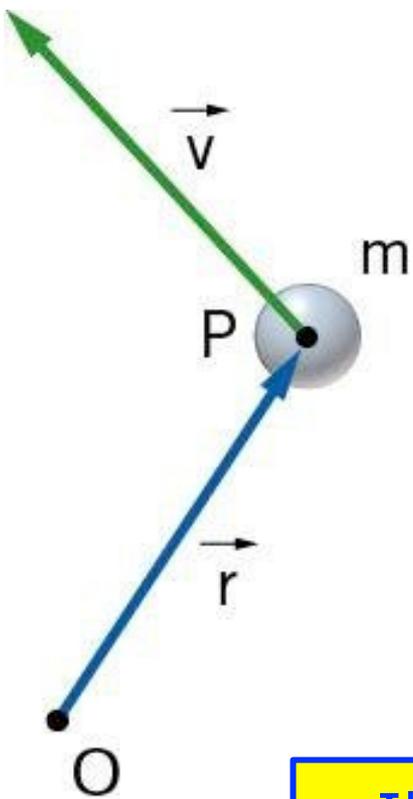
*Autore: prof. Pappalardo Vincenzo
docente di Matematica e Fisica*



Fino a questo punto abbiamo esaminato soltanto moti di traslazione. Passiamo ora a esaminare i moti di rotazione.



Per descrivere la rotazione di un punto materiale si introduce una nuova grandezza fisica, il **momento angolare** L calcolato rispetto a un punto fisso O .



Consideriamo una particella di massa m che si muove con velocità \mathbf{v} e che, a un certo istante, si trova nel punto P .

Indichiamo con \mathbf{r} il vettore che dà la posizione di P rispetto al punto O .

Diamo la seguente definizione:

Il **momento angolare** di una particella è uguale al prodotto vettoriale tra il vettore \mathbf{r} e la quantità di moto \mathbf{p} della particella:

$$\vec{L} = \vec{r} \otimes \vec{p} \quad [\text{kg} \cdot \text{m}^2 / \text{s}]$$

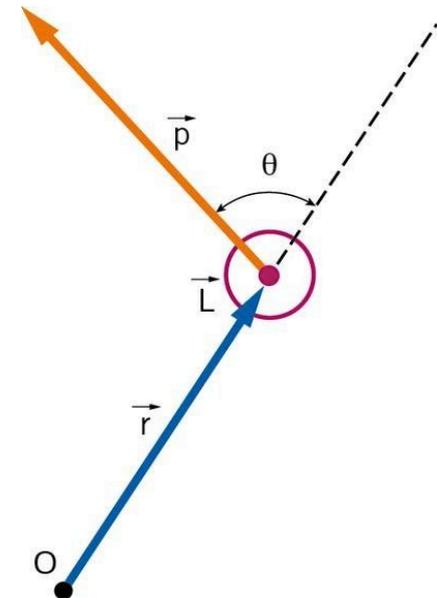
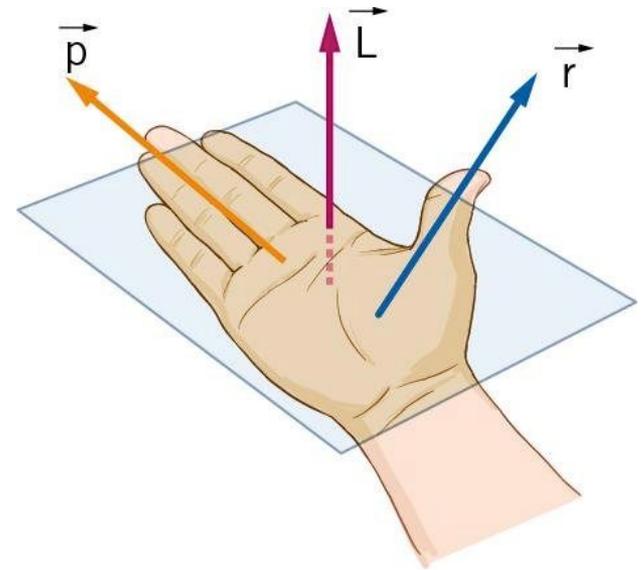
Per la definizione di prodotto vettoriale, il momento angolare ha:

1. direzione perpendicolare al piano che contiene \mathbf{r} e \mathbf{p}

2. verso dato dalla regola della mano destra

3. modulo L dato dalla formula:

$$L = r \cdot p \cdot \sin\vartheta$$



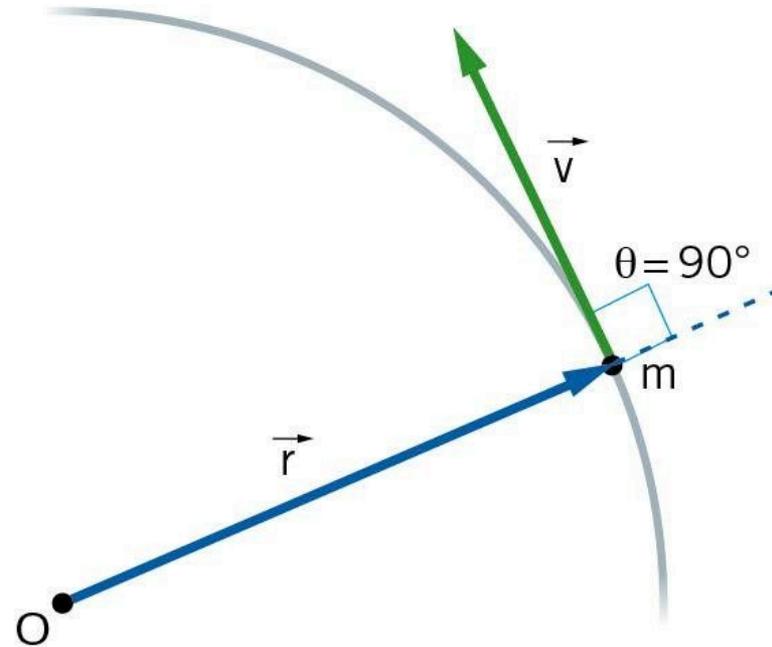
Il caso più semplice è quello in cui l'angolo θ è retto ($\text{sen } \theta = 1$).

Esempio – Il momento angolare di un punto materiale m che si muove di moto circolare con velocità \mathbf{v} , e che abbia come punto O il centro della traiettoria circolare, è dato da:

$$L = r p \text{sen } \vartheta = r p = r m v = m r^2 \omega$$

Ossia:

$$L = I \omega$$



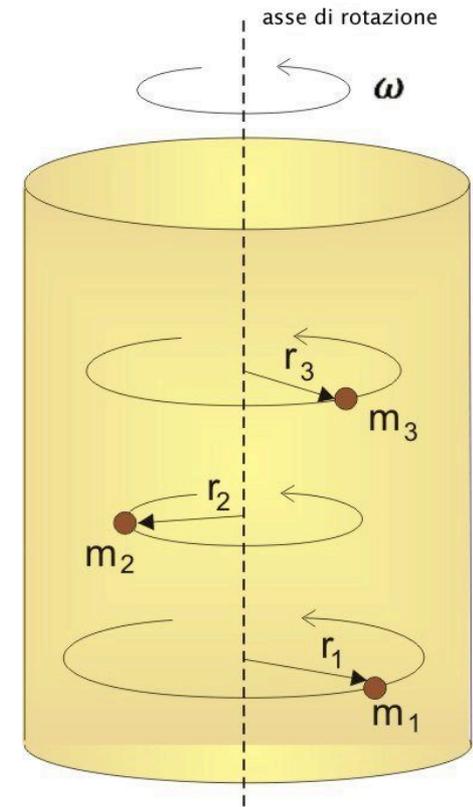
La quantità $I = m r^2$
si chiama
momento d'inerzia

Il momento d'inerzia assume, nel moto rotatorio, un ruolo analogo a quello che ha la massa nel moto rettilineo:

come la massa quantifica la resistenza che un corpo oppone al cambiamento della sua velocità quando è soggetto a una forza, così il momento d'inerzia misura la resistenza del corpo al cambiamento della sua velocità angolare quando è soggetto a un momento torcente.

Consideriamo ora un corpo rigido (di forma qualsiasi) in rotazione intorno a un asse.

Il corpo può essere immaginato come composto da un insieme di particelle, ciascuna assimilabile a un punto materiale in movimento lungo una circonferenza con centro sull'asse.



Il momento angolare del corpo rigido è dato dalla somma vettoriale dei momenti angolari degli n punti materiali che lo compongono, calcolati rispetto allo stesso punto O :

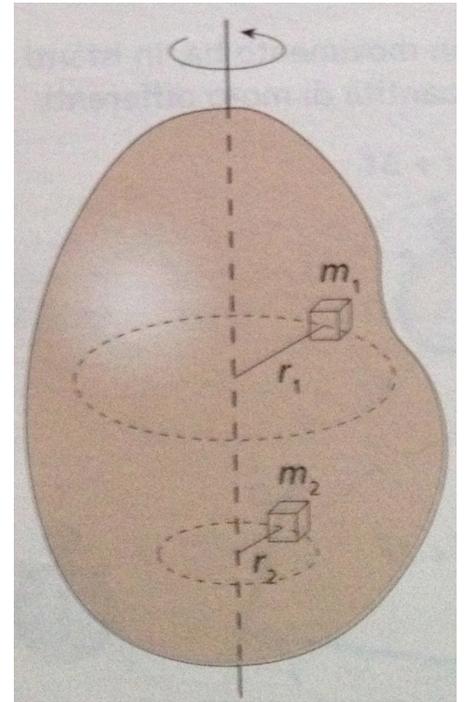
$$\vec{L} = \vec{L}_1 + \vec{L}_2 + \dots + \vec{L}_n = \sum_{i=1}^n \vec{L}_i$$

E quindi la somma dei momenti d'inerzia di tutti i punti materiali costituisce il momento d'inerzia del corpo rispetto all'asse di rotazione:

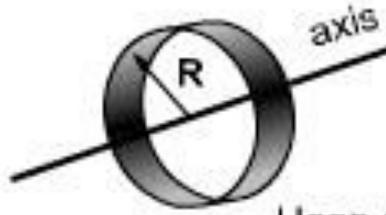
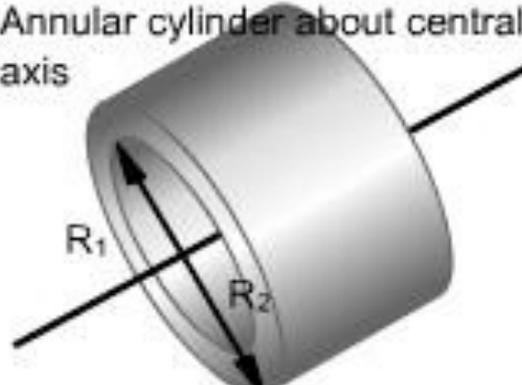
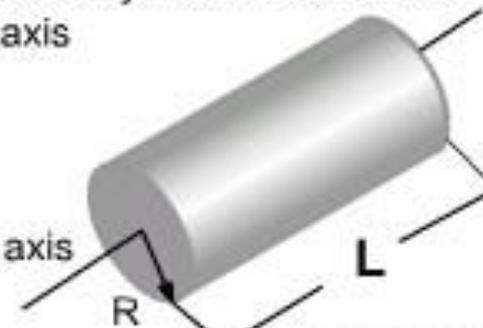
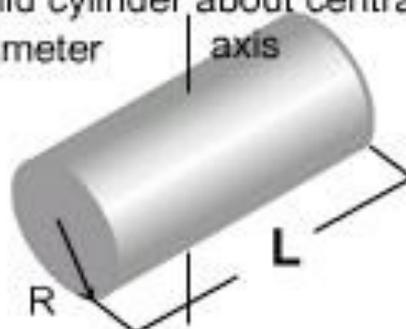
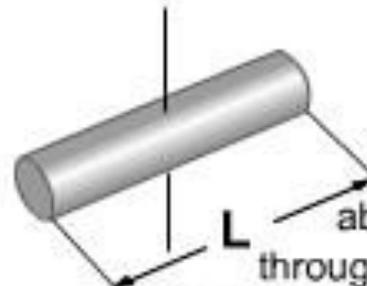
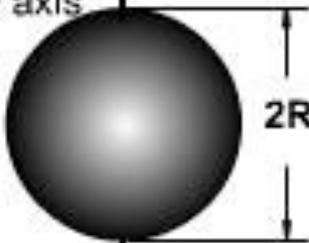
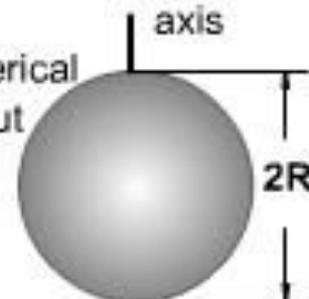
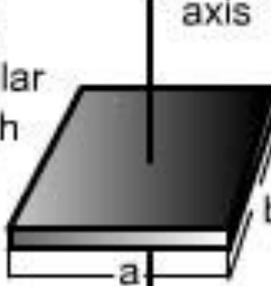
$$I = I_1 + I_2 + \dots + I_n = \sum_{i=1}^n I_i = \sum_{i=1}^n m_i r_i^2$$

Se il corpo rigido ha forma irregolare, il calcolo del momento d'inerzia risulta molto complicato e bisogna far uso del calcolo integrale:

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



Per i solidi simmetrici il momento d'inerzia rispetto all'asse di rotazione può essere espresso in modo semplice in funzione della massa e di alcuni parametri geometrici.

 <p>Hoop about central axis</p> <p>$I = MR^2$</p>	<p>Annular cylinder about central axis</p>  <p>$I = \frac{1}{2} M(R_1^2 + R_2^2)$</p>	<p>Solid cylinder about central axis</p>  <p>$I = \frac{1}{2} ML^2$</p>
<p>Solid cylinder about central diameter</p>  <p>$I = \frac{1}{4} MR^2 + \frac{1}{12} ML^2$</p>	<p>Thin rod about axis through center perpendicular to length</p>  <p>$I = \frac{1}{12} ML^2$</p>	<p>Solid sphere about any axis</p>  <p>$I = \frac{2}{5} MR^2$</p>
<p>Thin spherical shell about any diameter</p>  <p>$I = \frac{2}{3} MR^2$</p>	<p>Hoop about central axis</p>  <p>$I = MR^2$</p>	<p>Slab about perpendicular axis through center</p>  <p>$I = \frac{1}{12} M(a^2 + b^2)$</p>

CONSERVAZIONE DEL MOMENTO ANGOLARE

Se per i moti traslatori valeva il teorema dell'impulso, per i moti rotatori vale la seguente equazione:

EQUAZIONE DEL MOTO ROTATORIO

Se a un corpo è applicato, per un intervallo di tempo Δt , un momento torcente costante \mathbf{M} rispetto a un punto O , la variazione $\Delta \mathbf{L}$ del momento angolare del corpo rispetto a O è descritta dalla seguente equazione:

$$\Delta \vec{L} = \vec{M} \cdot \Delta t$$

Enunciamo anche per il moto rotatorio un principio di conservazione.

PRINCIPIO CONSERVAZIONE MOMENTO ANGOLARE

Se rispetto a un punto è nullo il momento risultante delle forze che agiscono su un sistema fisico, il momento angolare totale del sistema rispetto allo stesso punto si conserva:

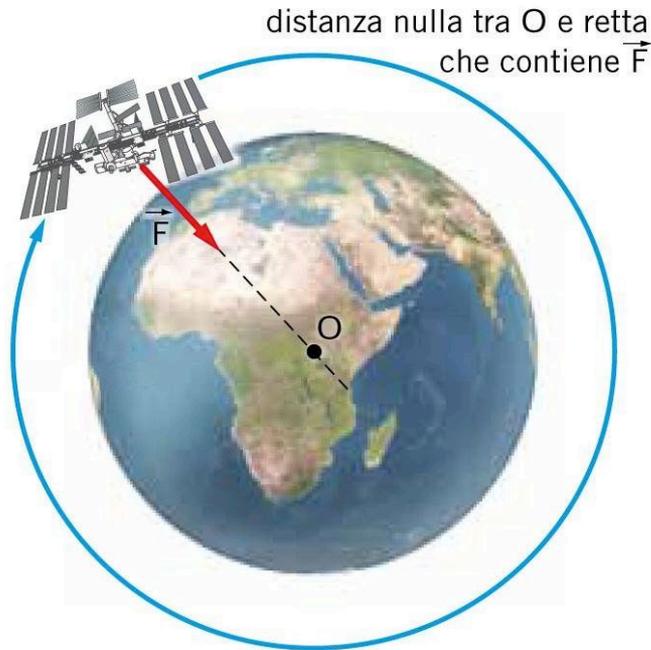
$$\vec{L} = \text{costante}$$

Infatti, dall'equazione del moto rotatorio si ha che:

$$\text{se } \vec{M} = 0 \rightarrow \Delta \vec{L} = \vec{M} \cdot \Delta t = 0 \rightarrow \vec{L} = \text{costante}$$

Il momento angolare è un vettore e quando si conserva rimane invariato, oltre al modulo, anche la sua direzione e verso.

esempio



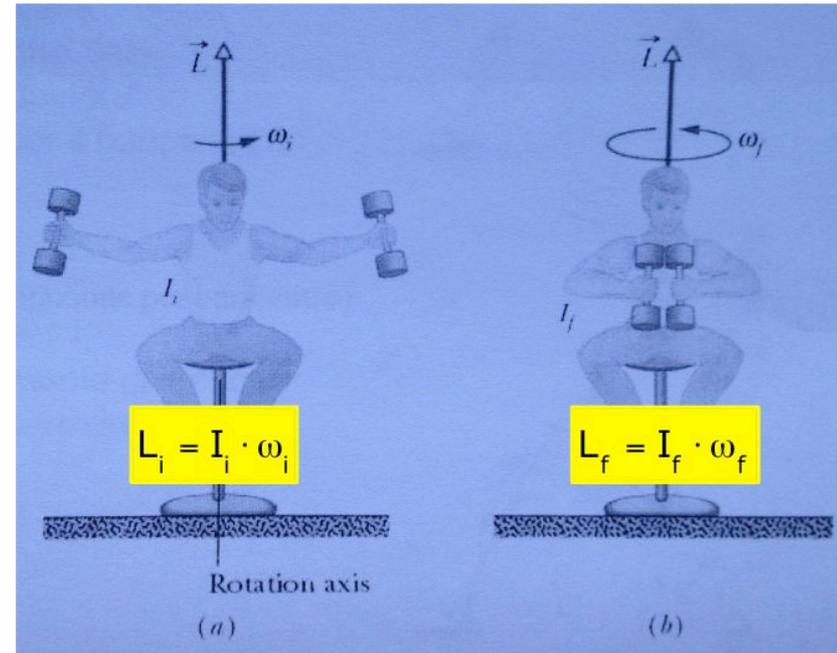
Sul satellite agisce la forza di gravità \mathbf{F} . In questo caso il braccio di \mathbf{F} , rispetto al centro di rotazione O è uguale a zero e, quindi, il suo momento \mathbf{M} è nullo: il momento angolare \mathbf{L} del satellite si conserva.

Le forze costantemente orientate verso uno stesso punto sono dette forze centrali.

esempio

Il ragazzo con le braccia allargate ha come momento d'inerzia I_i e viene messo in rotazione con una certa velocità angolare ω_i . Il suo momento d'inerzia rispetto all'asse di rotazione è:

$$L_i = I_i \cdot \omega_i$$



Quando le braccia vengono chiuse, il ragazzo ha come momento d'inerzia I_f e ruota con velocità angolare ω_f . Il suo momento d'inerzia rispetto all'asse di rotazione è:

$$L_f = I_f \cdot \omega_f$$

Il sistema fisico in esame è un sistema isolato (momento delle forze esterne nullo) per cui è possibile applicare il principio di conservazione del momento angolare rispetto all'asse di rotazione.

$$L = I \cdot \omega = \text{costante}$$

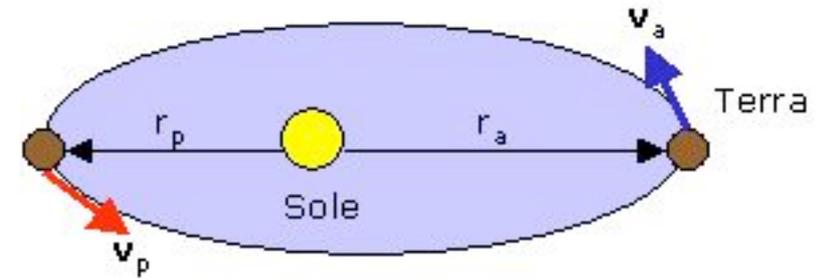
$$I_i \cdot \omega_i = I_f \cdot \omega_f$$

$$I_f < I_i \implies \omega_f > \omega_i$$

Conclusione: Quando le braccia vengono chiuse, il momento d'inerzia I_f diminuisce e, per la conservazione del momento angolare, la velocità angolare ω_f deve aumentare.

esempio

La velocità della Terra all'afelio è $v_a = 2,93 \cdot 10^4$ m/s e la sua distanza è $r_a = 1,52 \cdot 10^{11}$ m. Calcolare la velocità della Terra al perielio dove la distanza è $r_p = 1,47 \cdot 10^{11}$ m.



Ipotesi: Terra puntiforme; effetto nullo di tutte le forze esterne al sistema Sole+Terra.

Possiamo applicare il principio di conservazione del momento angolare:

$$\vec{L}_a = \vec{L}_p \Rightarrow m_T v_a r_a = m_T v_p r_p \Rightarrow v_p = \frac{r_a}{r_p} \cdot v_a = \frac{1,52 \cdot 10^{11}}{1,47 \cdot 10^{11}} \cdot 2,93 \cdot 10^4 = 3,03 \cdot 10^4 \text{ m/s}$$

Come ci aspettavamo, al perielio la velocità della Terra aumenta.

esempio

Una persona di massa $M=80\text{kg}$ salta sull'unico seggiolino di una giostra in rotazione a velocità angolare costante. Sapendo che il raggio della giostra è $R=5\text{m}$, che la massa del seggiolino è $m=100\text{kg}$ e che compie 1 giro in 4s , calcolare il periodo di rotazione della giostra dopo che la persona è salita, nell'ipotesi di trascurare la velocità iniziale della persona e gli attriti.



Ipotesi: massa puntiforme; forze esterne nulle.

Principio di conservazione del momento angolare:

$$\vec{L}_i = \vec{L}_f \Rightarrow I_i \omega_i = I_f \omega_f \Rightarrow mR^2 \omega_i = (m + M)R^2 \omega_f \Rightarrow \omega_f = \frac{m}{m + M} \cdot \omega_i = \frac{100}{180} \cdot 1,57 = 0,87 \text{ rad / s}$$

$$\text{dove: } \omega_i = \frac{2\pi}{T_i} = \frac{2\pi}{4} = 1,57 \text{ rad / s} \Rightarrow T_{\text{giostra}} = \frac{2\pi}{\omega_f} = \frac{2\pi}{0,87} = 7,2 \text{ s}$$

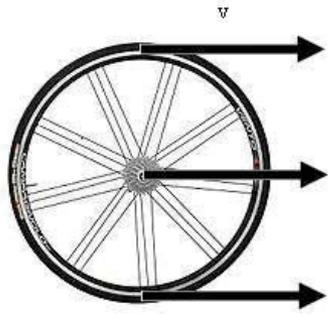
ENERGIA CINETICA CORPO RIGIDO

Grazie all'introduzione del momento d'inerzia, è possibile esprimere in maniera semplice l'energia cinetica di un corpo rigido in rotazione.

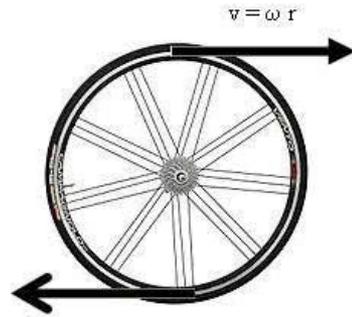
ENERGIA CINETICA DI ROTAZIONE

L'energia cinetica di un corpo rigido con momento d'inerzia I , e in rotazione intorno a un asse fisso con velocità angolare ω , è data dalla seguente formula:

$$K = \frac{1}{2} I \omega^2$$



Moto di traslazione



Moto di rotazione

Il moto di rotolamento è la combinazione di due moti simultanei: la rotazione del corpo intorno all'asse e la traslazione dell'asse.

Quindi, l'energia cinetica è data dalla somma di due contributi, quello traslatorio e quello rotatorio:

$$K = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} I \omega^2$$

DINAMICA ROTAZIONALE CORPO RIGIDO

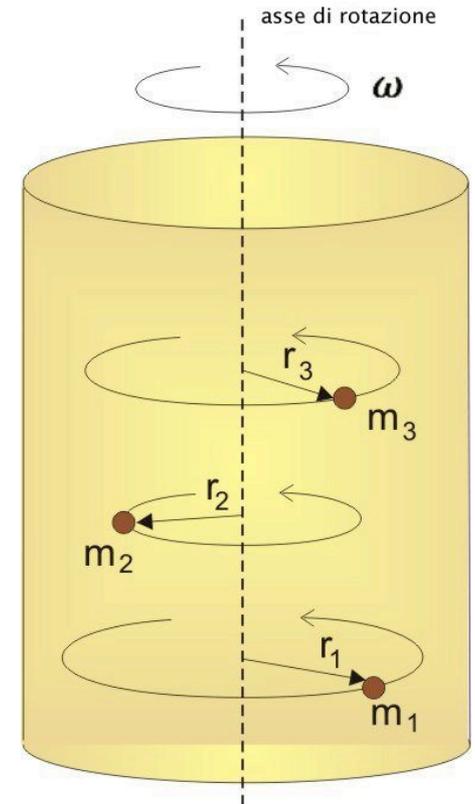
Ricaviamo la legge che descrive la dinamica rotazionale di un corpo rigido.

Consideriamo un corpo rigido che ruota attorno a un asse con velocità angolare ω e che, quindi, ha momento angolare $L = I\omega$.

Il corpo rigido viene accelerato fino alla velocità angolare ω_1 , per cui il momento angolare diventa $L_1 = I\omega_1$.

La variazione ΔL del momento angolare vale:

$$\Delta L = L_1 - L = I(\omega_1 - \omega) = I\Delta\omega$$



Nota l'equazione del moto rotatorio, si ha:

$$\Delta L = M \cdot \Delta t = I \Delta \omega \Rightarrow M = I \frac{\Delta \omega}{\Delta t} \xrightarrow{\alpha = \frac{\Delta \omega}{\Delta t} \text{ acc. angolare}} M = I \alpha$$

EQUAZIONE DEL MOTO ROTATORIO

$$M = I \alpha$$

Questa equazione descrive la rotazione di un corpo rigido, analoga a quella che descrive il moto di traslazione $F=ma$.