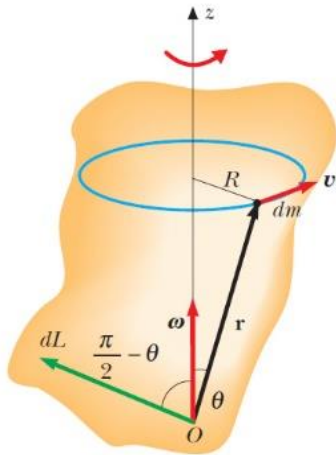


ROTAZIONI RIGIDE ATTORNO AD UN ASSE FISSO IN UN SISTEMA DI RIFERIMENTO INERZIALE

MOMENTO ANGOLARE



- *asse di rotazione:* asse z
- *velocità angolare* $\vec{\omega}$ parallelo a z
- *accelerazione angolare* $\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$ parallela a z
- *momento angolare:*

$$\vec{dL} = \vec{r} \wedge dm \vec{v}$$

$$\vec{r} \perp \vec{v}$$

$$dL = r dm v = r dm \omega R$$

Calcoliamo la componente lungo l'asse z (**momento angolare assiale**)

$$\begin{aligned} dL_z &= dL \cos\left(\frac{\pi}{2} - \theta\right) = dL \sin\theta = r dm \omega R \sin\theta = \\ &= (r \sin\theta) dm \omega R = dm R^2 \omega \end{aligned}$$

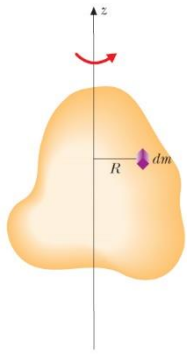
Il momento angolare del corpo risulta:

$$\vec{L} = \int \vec{dL}$$

e la sua componente assiale:

$$L_z = \int dL_z = \int dm R^2 \omega = \left(\int dm R^2 \right) \omega$$

Si definisce **momento di inerzia del corpo rispetto all'asse z** (*asse di rotazione*):



$$I_z = \int dm R^2 = \int dm (x^2 + y^2)$$

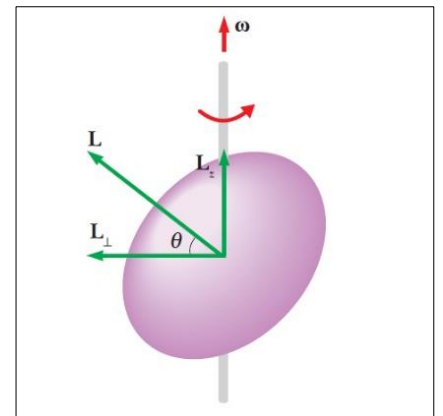
R è la distanza di dm dall'asse di rotazione



$$L_z = I_z \omega$$

Se consideriamo la componente ortogonale all'asse di rotazione:

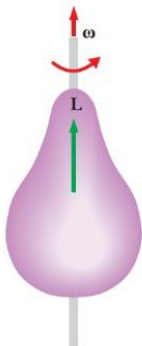
$$\begin{aligned} L_{\perp} &= \int dL_{\perp} = \int dL \cos\theta \\ &= r dm \omega R \cos\theta \end{aligned}$$



In generale risulta $L_{\perp} \neq 0$

cioè \vec{L} non è parallelo a $\vec{\omega}$ e ruota attorno all'asse z

Se l'asse z è un asse di simmetria:



$$L_{\perp} = \int dL_{\perp} = 0$$



\vec{L} è parallelo a $\vec{\omega}$

$$\vec{L} \equiv \vec{L}_z = I_z \vec{\omega}$$

con z asse di rotazione e di simmetria

MOMENTO MECCANICO

- In queste condizioni (asse fisso di rotazione e asse di simmetria)

$$\vec{L} = I_z \vec{\omega}$$

risulta

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \frac{d}{dt}(I_z \vec{\omega}) = I_z \frac{d\vec{\omega}}{dt} = I_z \vec{\alpha}$$

E quindi, per il **momento meccanico** possiamo scrivere:

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

cioè $\vec{\tau}$ è parallelo a $\vec{\alpha}$ (in analogia a $\vec{F} = m\vec{a}$)

- Altrimenti (*in generale*):

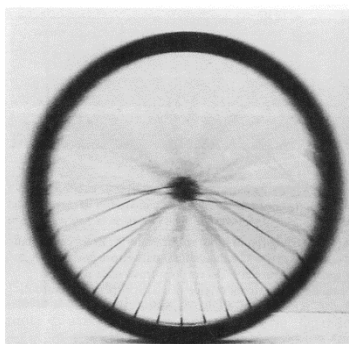
\vec{L} non è parallelo a $\vec{\omega}$

$\vec{\tau}$ non è parallelo a $\vec{\alpha}$

la relazione di proporzionalità vale solo per la componente lungo l'asse di rotazione

$$\tau_z = I_z \alpha$$

ENERGIA CINETICA E LAVORO



Ogni elemento di massa dm si muove con la propria velocità \vec{v} (in generale diversa tra un elemento e l'altro)

L'energia cinetica del corpo sarà:

$$K_{Tot} = \int \frac{1}{2} dm v^2 = \int \frac{1}{2} dm (\omega R)^2 = \frac{1}{2} \omega^2 \int R^2 dm$$

$$K_{Tot} = \frac{1}{2} I_z \omega^2$$

Dal teorema dell'Energia Cinetica:

$$W = \Delta K = \frac{1}{2} I_z \omega_f^2 - \frac{1}{2} I_z \omega_i^2$$

Per una rotazione infinitesima

$$dW = dK = d\left(\frac{1}{2} I_z \omega^2\right) = \frac{1}{2} I_z d(\omega^2) = \frac{1}{2} I_z (2\omega d\omega) = I_z \omega d\omega$$

$$dW = I_z \omega d\omega = I_z \frac{d\theta}{dt} (\alpha dt) = I_z \alpha \left(\frac{d\theta}{dt} dt\right) = I_z \alpha d\theta = \tau_z d\theta$$

Per una rotazione finita dalla posizione angolare θ_0 alla generica posizione θ il **lavoro** sarà:

$$W = \int_{\theta_0}^{\theta} \tau_z d\theta$$

Per determinare il lavoro W è necessario conoscere la dipendenza del momento meccanico τ_z da θ

Valutiamo la **potenza meccanica**:

$$\mathcal{P} = \frac{dW}{dt} = \tau_z \frac{d\theta}{dt} = \tau_z \omega$$