

Fisica per applicazioni di realtà virtuale

Anno Accademico 2022-23

Prof. Matteo Brogi

Dipartimento di Fisica, stanza B3, nuovo edificio

Lezione 10

Meccanica dei sistemi: moti di rotazione (parte 1)

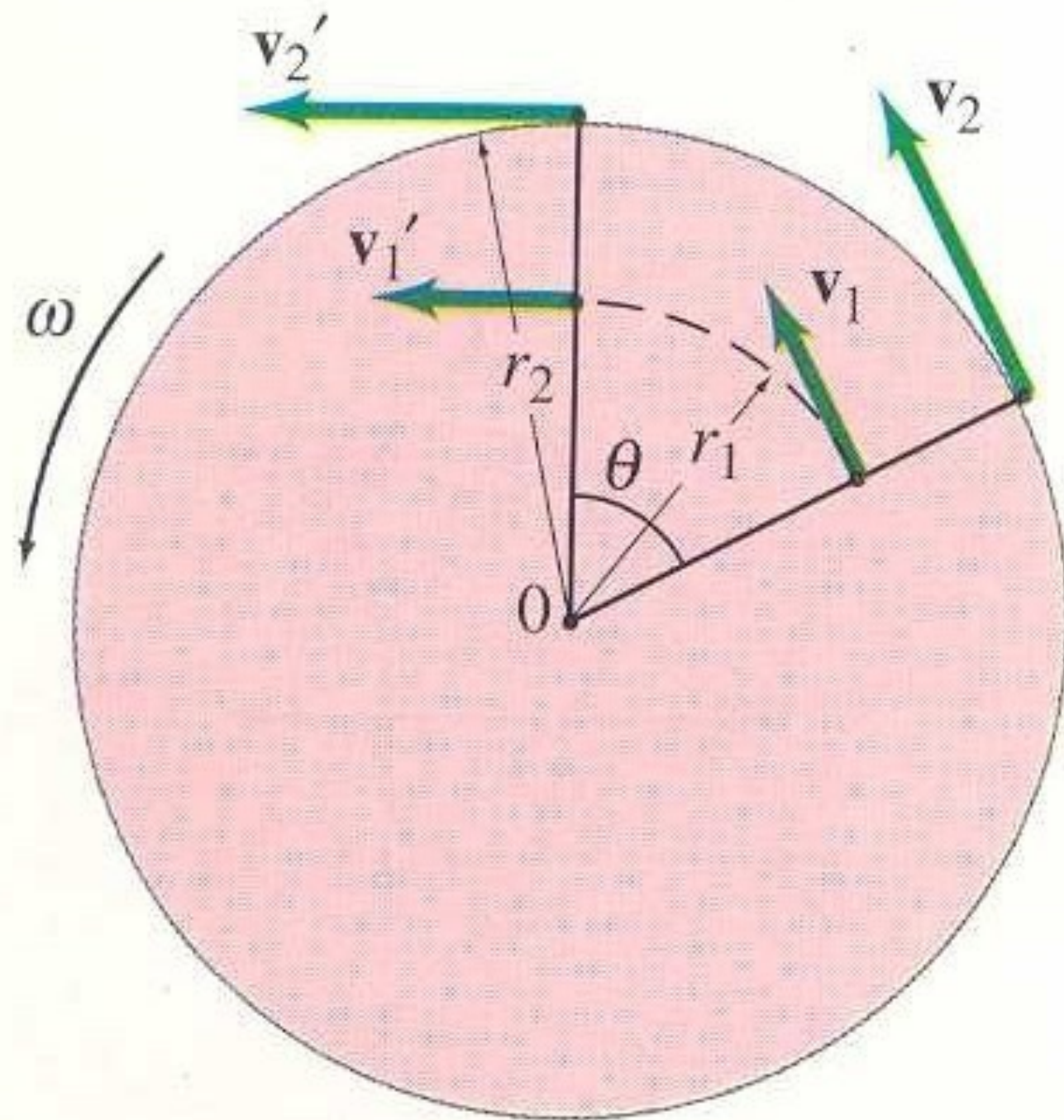
Sommario della lezione

Lezione 9: moto del CM descrive bene i moti di traslazione

Per descrivere le rotazioni di un corpo esteso servono altre leggi

- ▶ Moto rotatorio e di rotolamento
- ▶ Momento torcente
- ▶ Leggi che descrivono le rotazioni
- ▶ Momento d'inerzia
- ▶ Energia cinetica rotazionale
- ▶ Lavoro e potenza del momento torcente
- ▶ Momento angolare
- ▶ Statica ed equilibrio
- ▶ Elasticità e deformazione (cenni)
- ▶ Applicazioni architettoniche e al corpo umano

Introduzione ai moti di rotazione



Corpo rigido: ogni elemento ruota con la stessa velocità angolare ω

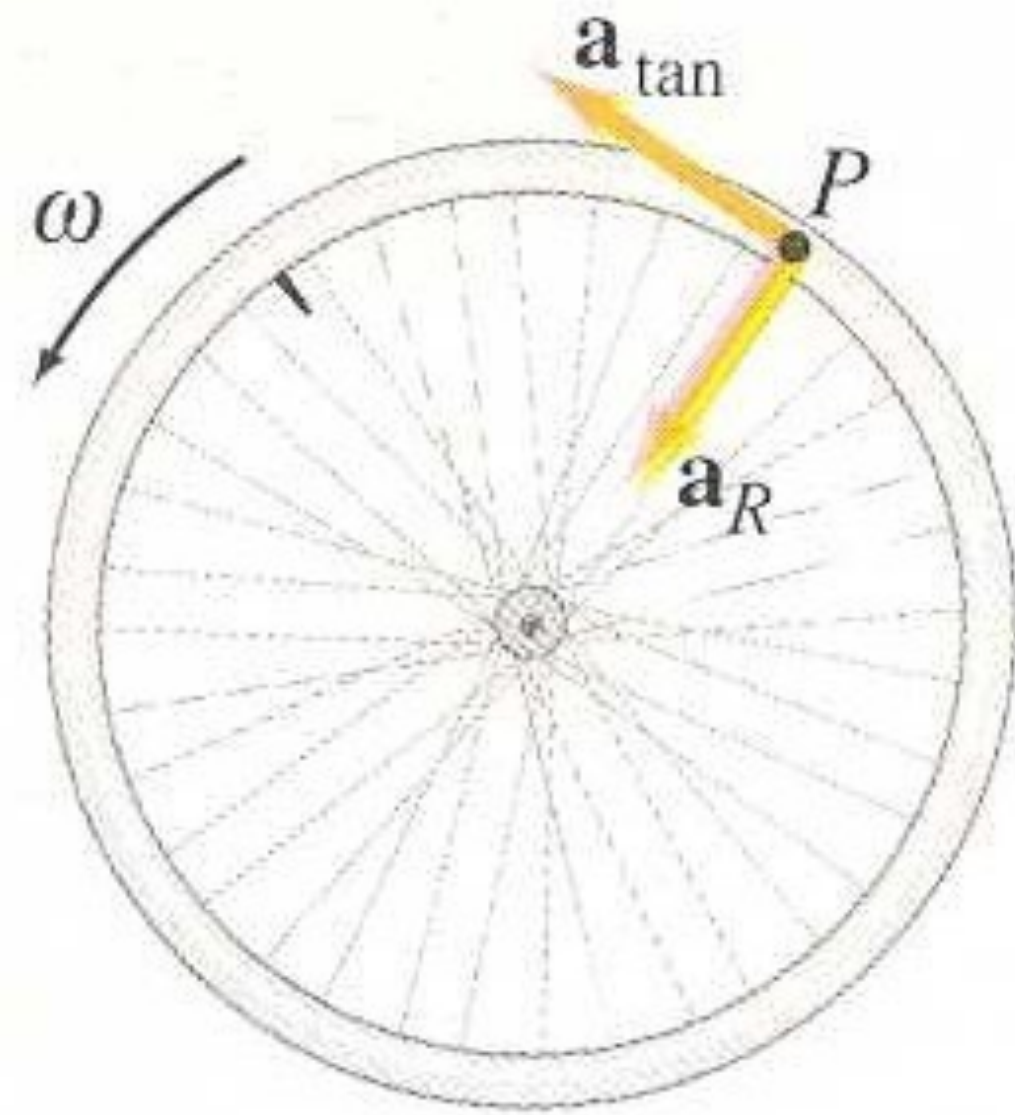
Esiste inoltre un **asse di rotazione** (perpendicolare al foglio, passante per O)

Abbiamo già introdotto la distinzione fra
velocità **angolare** ω (costante)
velocità **tangenziale** v ($= \omega r$)
nel moto circolare uniforme

Abbiamo già visto l'**accelerazione** radiale
per un moto circolare uniforme

$$a_R = \frac{v^2}{r} = \omega^2 r$$

Accelerazione totale in un moto circolare vario



Vediamo cosa accade se ω variabile
Il modulo di v cambia \Rightarrow accelerazione tangenziale

$$a_T = \frac{dv}{dt} = r \frac{d\omega}{dt} = r \frac{d}{dt} \frac{d\theta}{dt} = r \frac{d^2\theta}{dt^2} = r\ddot{\theta}$$

La derivata temporale si indica
anche con un punto sopra la variabile

Accelerazione totale = somma (vettoriale) delle due componenti

$$\vec{a} = \vec{a}_R + \vec{a}_T = -\frac{v^2}{r} \hat{u}_r + r\ddot{\theta} \hat{u}_\theta$$

Versore radiale
(verso l'esterno)

Versore angolare
(segue l'incremento di θ)

Cinematica del moto traslatorio versus rotatorio

Esiste una corrispondenza 1:1 tra le leggi cinematiche

$$\ddot{\theta} = \alpha$$

$$\omega = \omega_0 + \alpha t$$

$$v = v_0 + at$$

$$\theta = \omega_0 t + \frac{1}{2}\alpha t^2$$

$$s = v_0 t + \frac{1}{2}at^2$$

$$\omega^2 = \omega_0^2 + 2\alpha\theta$$

$$v^2 = v_0^2 + 2as$$

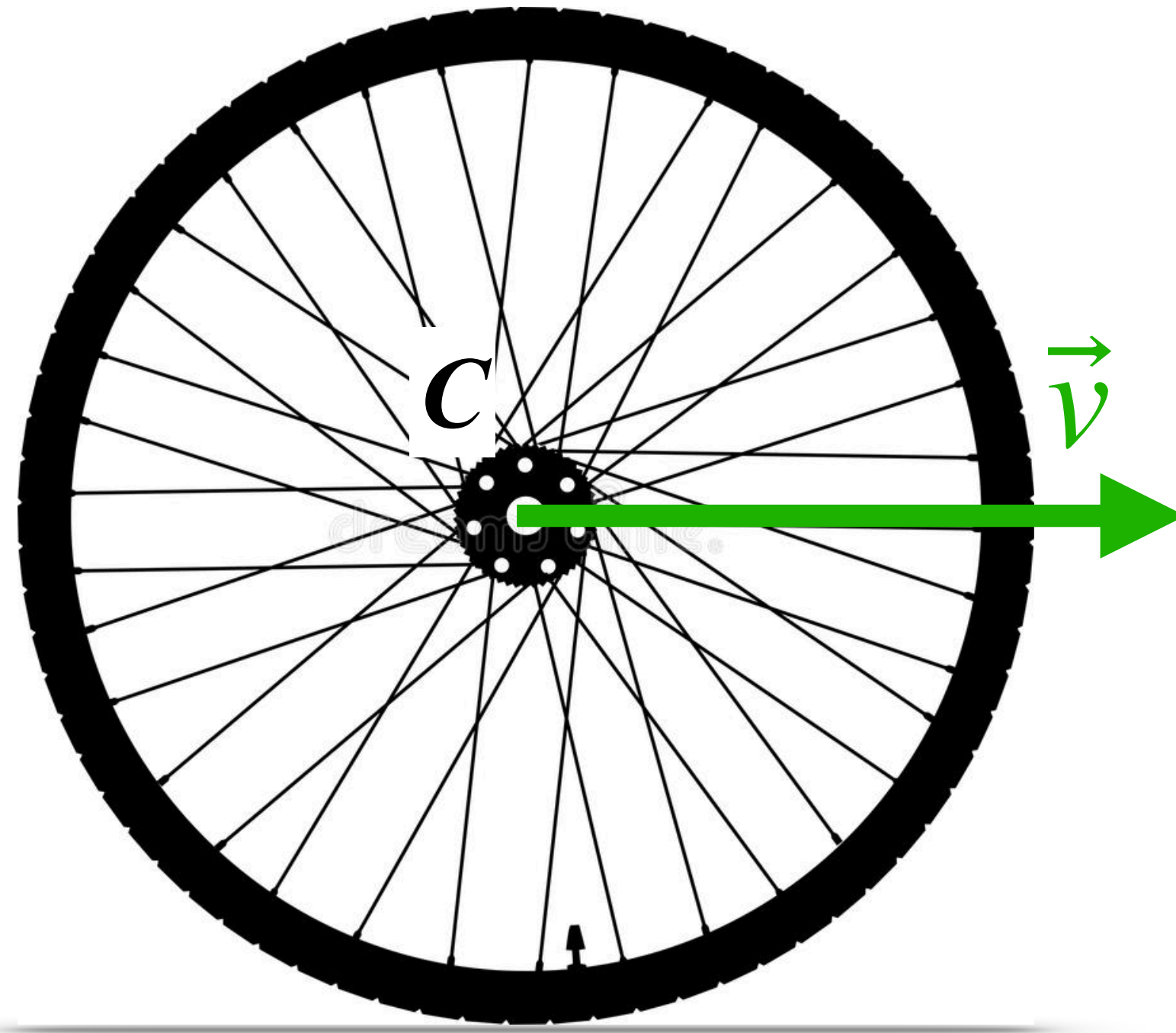
$$\bar{\omega} = \frac{\omega + \omega_0}{2}$$

$$\bar{v} = \frac{v + v_0}{2}$$

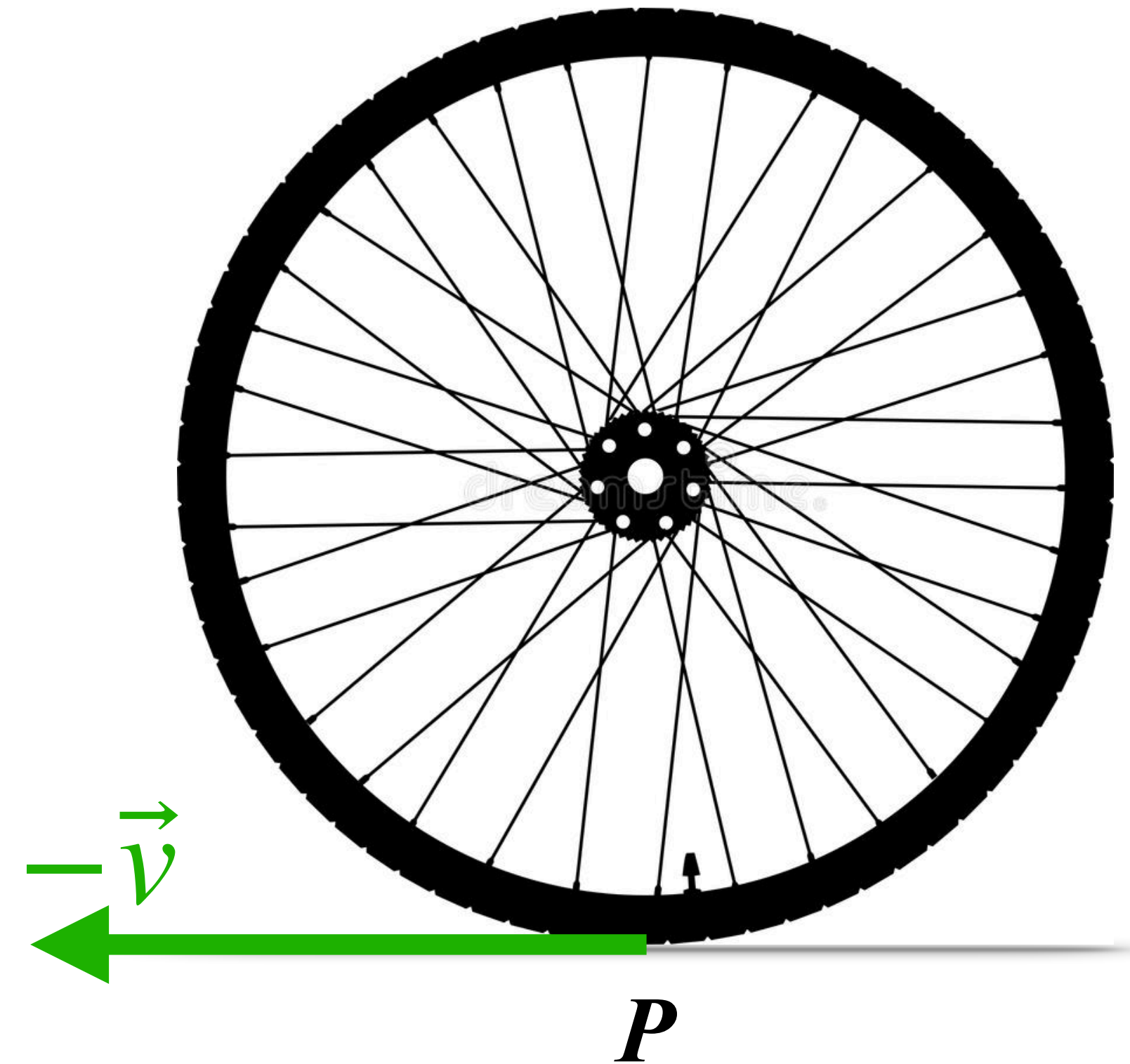
L'angolo θ fa le veci della posizione,
 ω della velocità, e $\alpha = d\omega/dt$ dell'accelerazione (costanti)

Moto di (puro) rotolamento

(senza traslazione / slittamento)



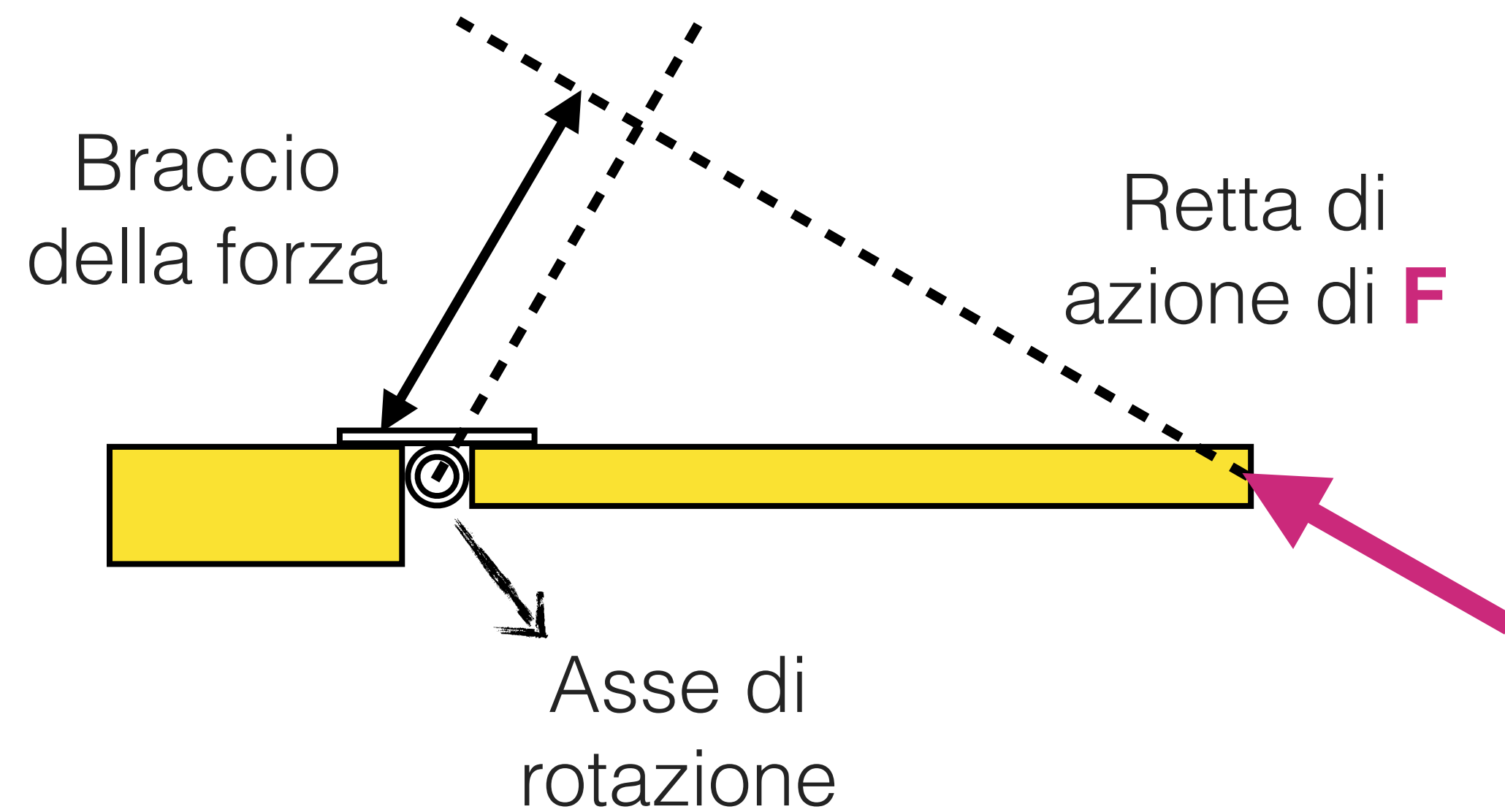
*Sistema osservatore esterno
Centro C della ruota in moto
con velocità \mathbf{v}*



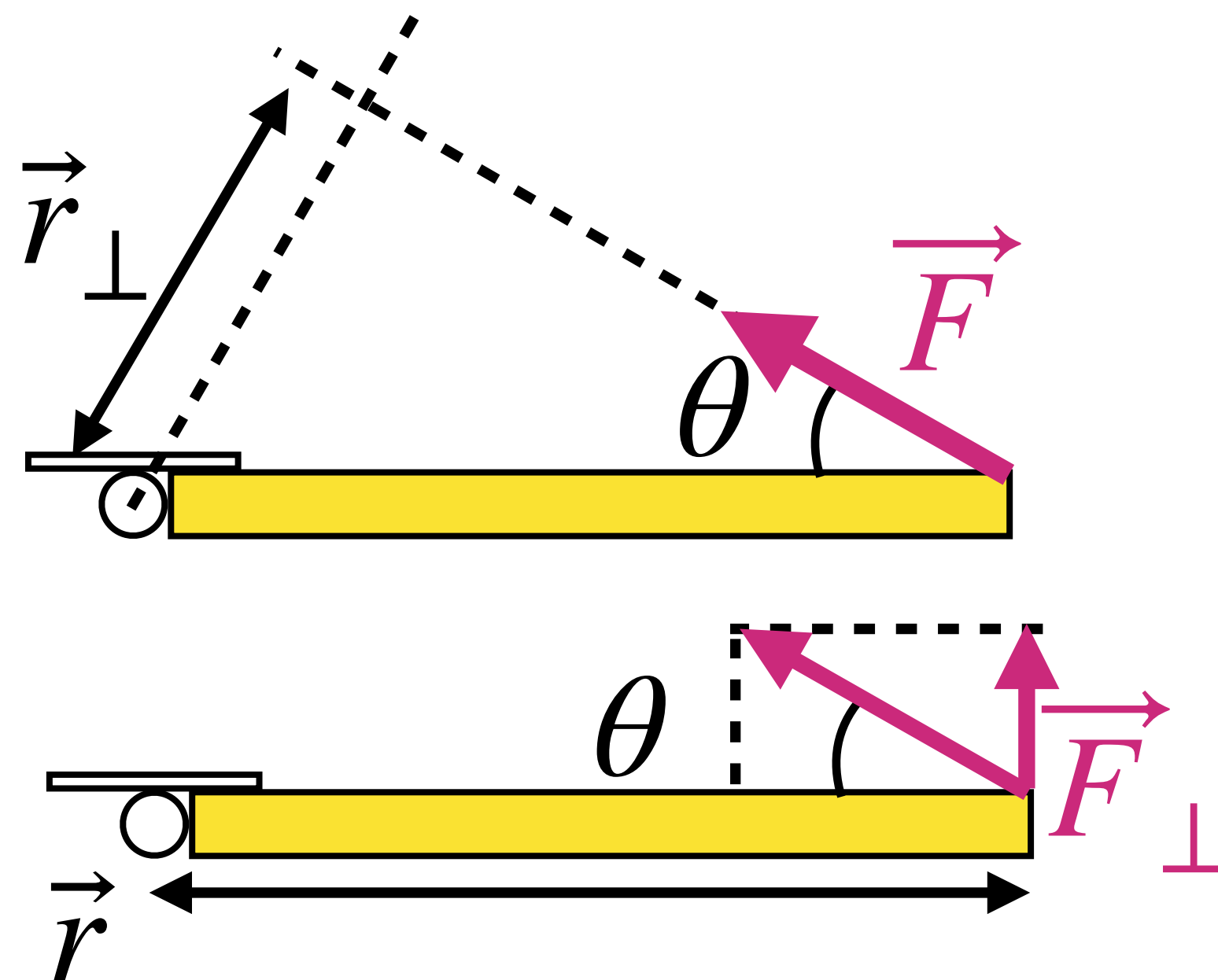
*Sistema in moto con la ruota
Punto di contatto P in moto
con velocità $-\mathbf{v}$*

Con la condizione ulteriore $v = \omega r$

Momento torcente (torque)



Braccio della forza
Distanza tra l'asse di rotazione e la retta di azione della forza F



$$\tau = r_{\perp} F$$

$$\tau = r F_{\perp}$$

Momento torcente (τ)
Il prodotto vettoriale tra il braccio e la forza (in questo ordine)

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

Esercizi sul moto di rotolamento

Esercizio 7.01: Una bicicletta rallenta uniformemente da $v_0 = 8.4 \text{ m/s}$ fino a fermarsi, coprendo una distanza di 115 m. Ogni ruota ha un diametro di 68 cm incluso il copertone. Determinare:

- a) la velocità angolare della ruota all'istante iniziale;
- b) il numero totale di rivoluzioni che ciascuna ruota compie prima di fermarsi;
- c) l'accelerazione angolare della ruota;
- d) il tempo che impiega a fermarsi.

Esercizio 7.02: Il bicipite esercita una forza verticale di 700 N sull'avambraccio. Si calcoli il momento torcente rispetto all'asse passante per il gomito, assumendo che il muscolo sia attaccato a 5 cm dall'articolazione, nei casi seguenti:

- a) l'avambraccio e il braccio sono posti ad angolo retto;
- b) l'avambraccio è abbassato di 30° rispetto alla direzione orizzontale.

Esercizio 7.03: Due ruote cilindriche di raggi 30 e 50 cm sono connesse tramite un asse che passa per il loro centro. Calcolare il momento torcente risultante dovuto a due forze di 50 N, una agente verso il basso tangenzialmente alla ruota minore, e l'altra applicata al punto più alto della ruota maggiore, e formante un angolo di 30° rispetto alla direzione orizzontale.

Ruolo del momento torcente nella dinamica del sistema

Moto traslatorio

*La forza è la causa dell'accelerazione (lineare)
e quindi la causa di un cambiamento nel moto
traslazionale dell'oggetto*

*Bilanciando le forze si evita un'accelerazione lineare
(cioè un cambiamento del moto di traslazione)*

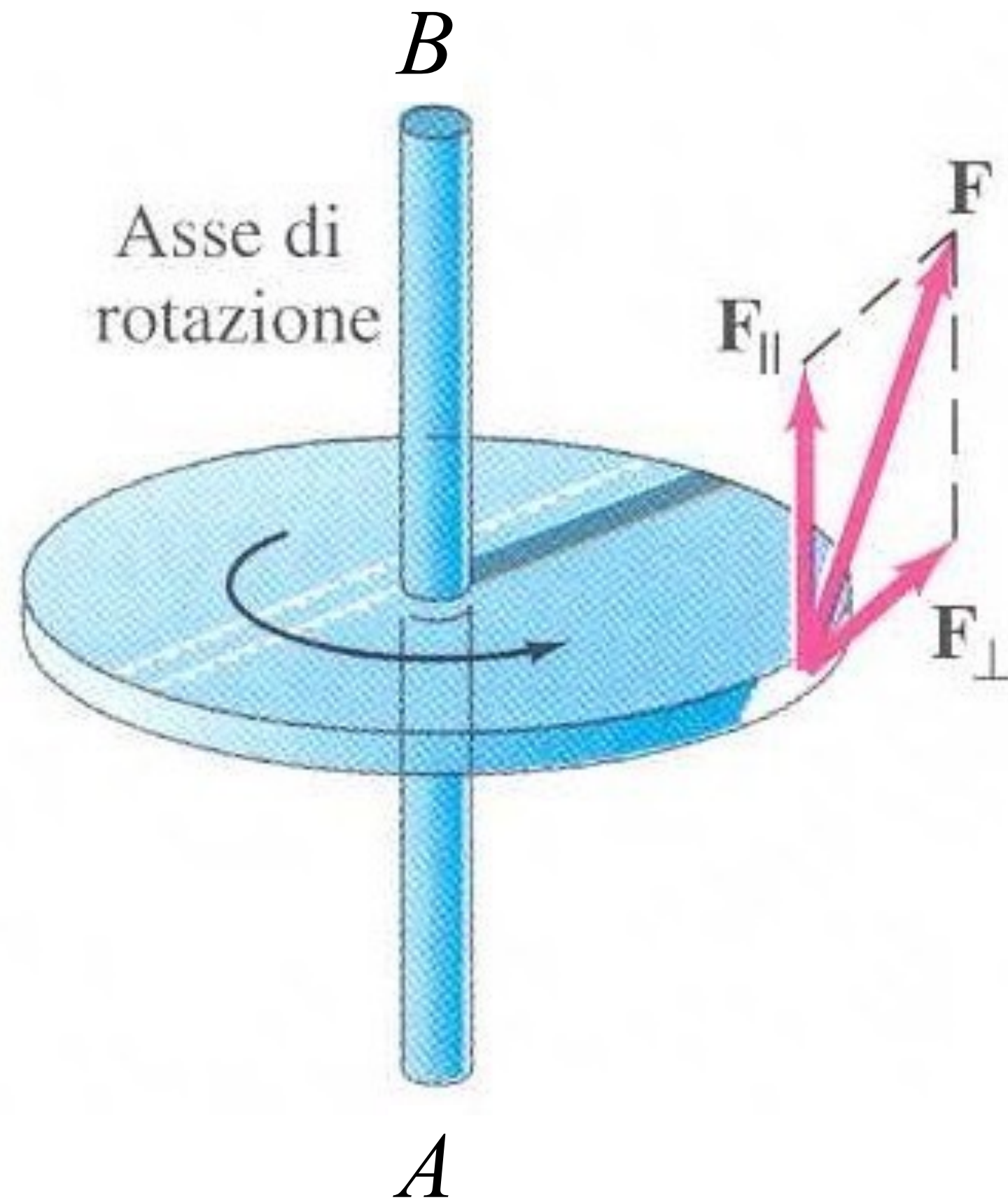
Moto rotatorio

*Il momento della forza è la causa
dell'accelerazione angolare
e quindi la causa di un cambiamento nel moto
rotazionale*

Per evitare un cambio della rotazione occorre “bilanciare” i momenti delle forze

Momento torcente e reazioni vincolari

I vincoli possono impedire sia **traslazioni** che **rotazioni**



Esempio in figura: gli estremi A e B sono “bloccati” da vincoli (non disegnati in questo caso)

\Rightarrow L'asse di rotazione non può traslare

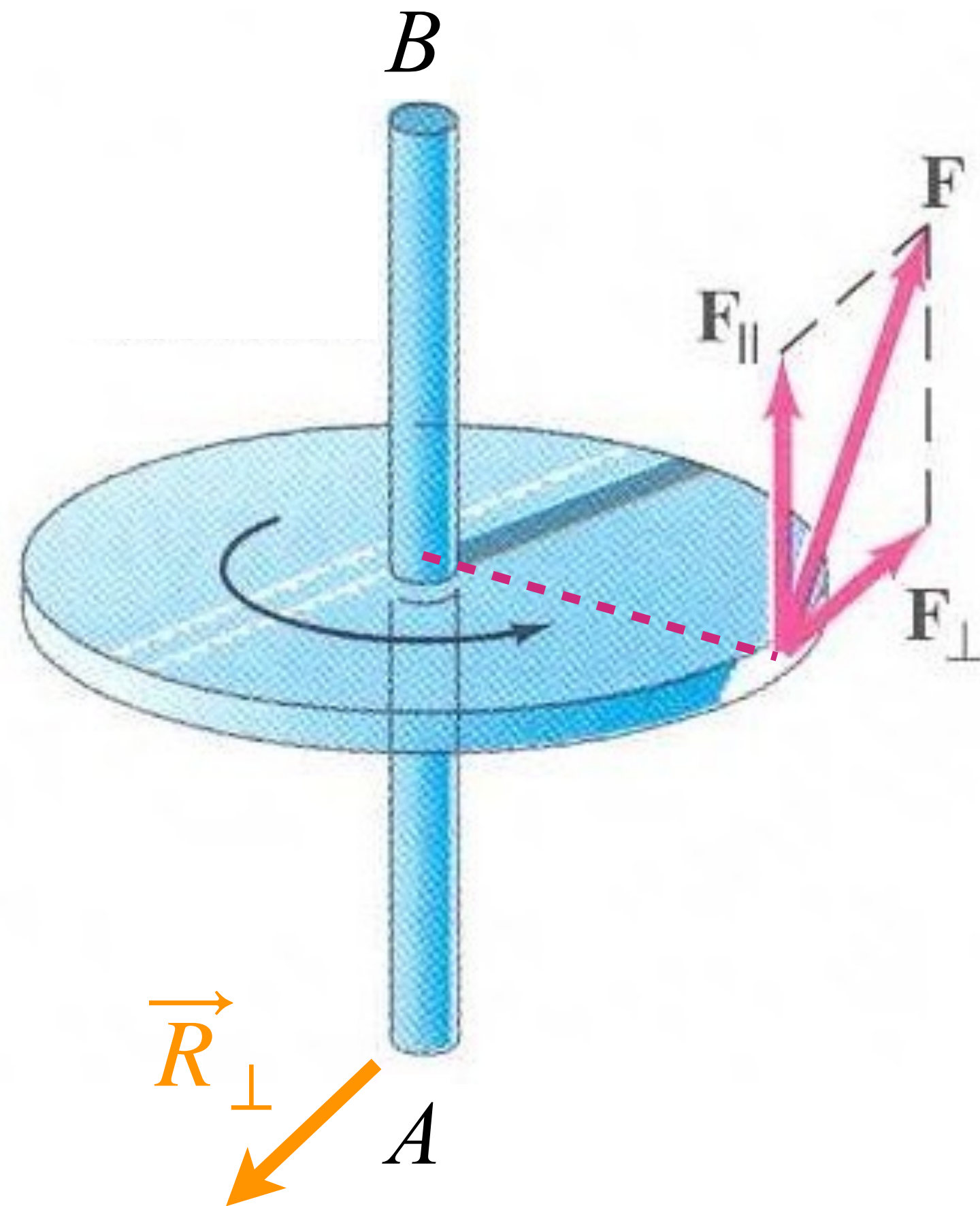
\Rightarrow L'asse di rotazione non può inclinarsi

L'unico moto consentito è una rotazione del volano attorno all'asse
 \Rightarrow **momento della componente F_{\perp}**

Bilanciamo tutte le componenti F_{\perp} , $F_{||}$ e i loro momenti

Momento torcente e reazioni vincolari

Bilanciamo tutte le componenti delle forze e i loro momenti



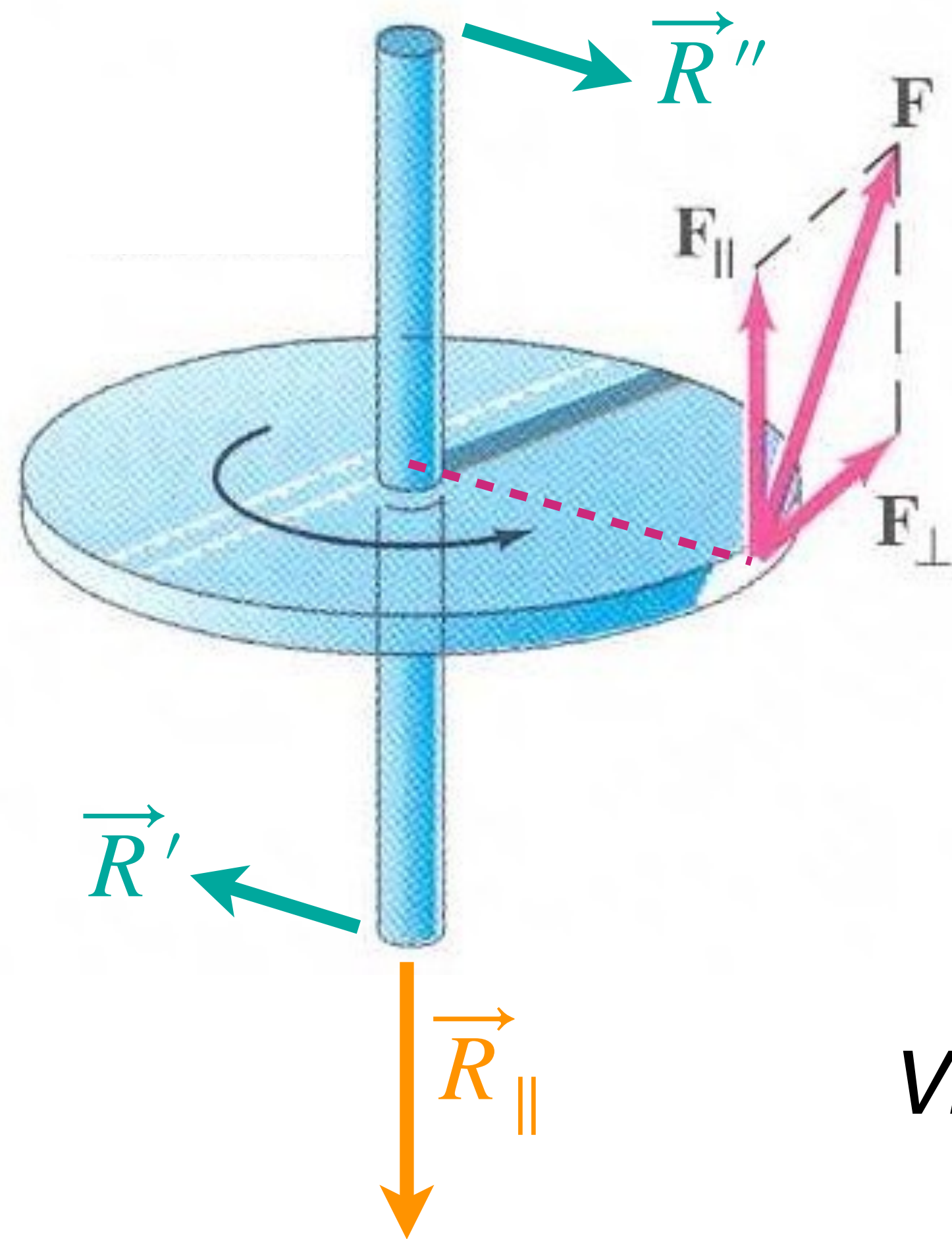
Componente \mathbf{F}_{\perp}

Il vincolo \mathbf{R}_{\perp} annulla la forza perpendicolare all'asse (che non può traslare in orizzontale)

Il vincolo \mathbf{R}_{\perp} non annulla il momento della componente \mathbf{F}_{\perp} perché il vincolo è applicato all'asse (quindi con braccio nullo)

Momento torcente e reazioni vincolari

Bilanciamo tutte le componenti delle forze e i loro momenti



Componente \mathbf{F}_{\parallel}

*Il vincolo \mathbf{R}_{\parallel} annulla la forza parallela all'asse
(che non può traslare in verticale)*

*\mathbf{R}_{\parallel} non annulla il momento della componente \mathbf{F}_{\parallel}
Questo è un problema perché l'asse del volano
non può oscillare!*

*Visto che \mathbf{F}_{\parallel} è già bilanciata, una sola \mathbf{R} non basta
 \Rightarrow una **coppia** di forze \mathbf{R}' e \mathbf{R}'' uguali e contrarie
(modulo nullo ma momento torcente $\neq 0$)*

La II legge di Newton per i moti rotatori

Usiamo l'analogia tra **forza** (causa dell'accelerazione lineare) e **momento** della forza (causa dell'accelerazione angolare)

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

Risultante dei momenti torcenti (pointing to $\sum \vec{\tau}$)

Momento d'inerzia (prossima slide) (pointing to I)

Accelerazione angolare (pointing to $\vec{\alpha}$)

L'accelerazione angolare è direttamente proporzionale alla risultante dei momenti torcenti applicati



*In questo caso ω e α sono vettori
(regola della mano destra: pugno stringe nella direzione della rotazione, pollice identifica verso di ω)*

Il momento d'inerzia

La resistenza di un corpo al cambiamento del suo moto rotazionale
(cfr. con massa inerziale nel caso delle traslazioni)

Caso discreto

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

Massa del punto i

*Distanza del
punto i dall'asse
di rotazione*

Caso continuo

$$I = \int_M d^2 dm = \int_V \rho d^2 dV$$

*Elemento di
massa*

*Elemento di
volume*

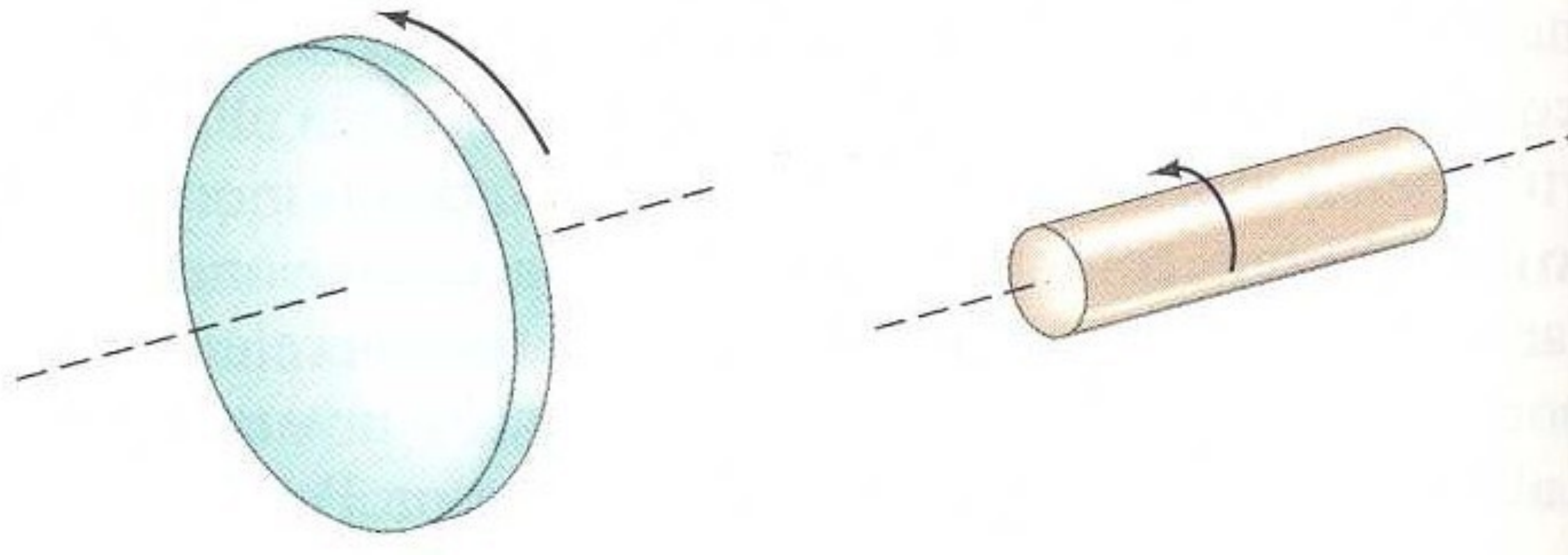
densità

Il momento d'inerzia dipende (in un caso generale) dall'asse di rotazione scelto

Il momento d'inerzia: riflessioni iniziali

Nel moto traslatorio, ugual massa significa uguale accelerazione lineare

Massa del **disco** = massa del **cilindro**



Il momento d'inerzia / dipende fortemente dalla distanza dall'asse

Pur avendo = massa, il disco ha momento d'inerzia maggiore

Nel moto rotatorio, l'accelerazione angolare dipende dalla **distribuzione** della massa rispetto all'asse di rotazione