

Momento d'inerzia di un cono

Cono retto con raggio di base R e altezza H

Scegliamo un riferimento col vertice del cono nell'origine e l'asse del cono orientato come l'asse y .

Dividiamo il cono in dischi di spessore infinitesimo dy .

Ciascun disco contribuirà con un momento d'inerzia

$dI = \frac{1}{2}r^2 dm$, in cui r e dm dipenderanno da y secondo le formule:

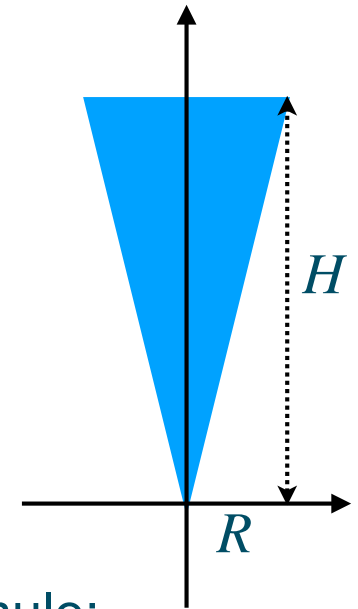
$$r = y \frac{R}{H} \quad \text{e} \quad dm = \rho dV = \rho \pi r^2 dy, \quad \text{per cui} \quad V = \int_0^H \pi r^2 dy = \int_0^H \pi \frac{R^2}{H^2} y^2 dy = \frac{1}{3} \pi R^2 H$$

$$dI = \frac{1}{2}r^2 dm = \frac{1}{2} \rho \pi r^4 dy = \frac{1}{2} \left(y \frac{R}{H} \right)^4 \rho \pi dy, \quad \text{da integrare da } 0 \text{ a } H:$$

$$I = \int_0^H \frac{1}{2} \left(y \frac{R}{H} \right)^4 \rho \pi dy = \frac{1}{2} \frac{R^4}{H^4} \rho \pi \int_0^H y^4 dy = \frac{\rho \pi R^4 H}{10}$$

$$\text{essendo } V = \frac{1}{3} \pi R^2 H, \quad \text{per cui } \rho = \frac{3M}{\pi R^2 H}, \quad \text{si ha} \quad I = \frac{3}{10} MR^2$$

Se non lo ricordiamo, come possiamo calcolare il volume del cono?



Lavoro di forze e momenti (FMUV 8.7)

Per un sistema rigido, poiché le distanze tra i punti non possono variare, le forze interne non compiono lavoro.

Il lavoro delle forze esterne è dato da:

$$\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b} \cdot (\vec{c} \times \vec{a})$$

$$\delta L = \sum \vec{f}_i^{(e)} \cdot \vec{v}_i dt = \sum \vec{f}_i^{(e)} \cdot (\vec{v}_c + \vec{\omega} \times \vec{r}'_i) dt = \vec{F}_i^{(e)} \cdot \vec{v}_c dt + \sum (\vec{r}'_i \times \vec{f}_i^{(e)}) \cdot \vec{\omega} dt$$

$$\text{ossia } \delta L = \vec{F}^{(e)} \cdot \vec{v}_c dt + \vec{M}^{(e)} \cdot \vec{\omega} dt$$

Il primo termine corrisponde alla variazione dell'energia associata al **moto del c.d.m.**, il secondo alla variazione dell'**energia cinetica di rotazione**.

Nel caso di rotazioni intorno ad un asse fisso il lavoro diventa semplicemente

$$\delta L = M_z^{(e)} d\vartheta$$

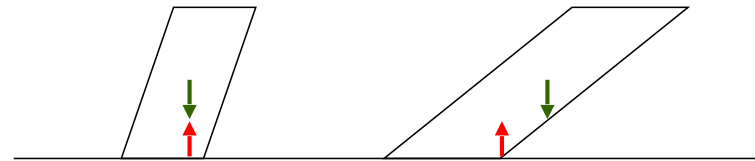
Il **momento motore**, quindi, si riduce alla componente assiale del momento totale, sia dal punto di vista dell'**accelerazione angolare**, sia da quello dell'**energia cinetica**.

Bisogna ricordare tuttavia che **eventuali componenti ortogonali** (necessarie ad esempio per tenere in rotazione assi non bilanciati) **richiedono forze** (pressioni) **sui vincoli**, con conseguente **aumento degli attriti**. Questi a loro volta generano **momenti assiali** che **rallentano la rotazione**, e vanno quindi minimizzati.

Statica dei corpi rigidi (FMUV 8.10)

Equazioni fondamentali della statica: $\vec{F}^{(e)} = 0 \quad \vec{M}^{(e)} = 0$

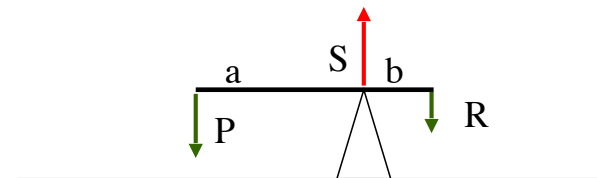
Ruolo delle reazioni vincolari,
non note a priori. es.:



La verticale del baricentro deve cadere nel perimetro di base

Leva: $S = P + R$

$$Pa - Rb = 0 \Rightarrow P = \frac{b}{a}R$$

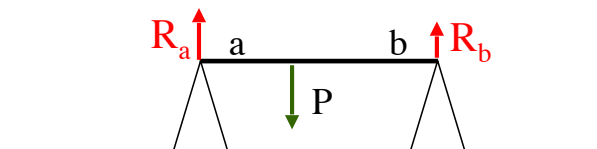


Altro esempio

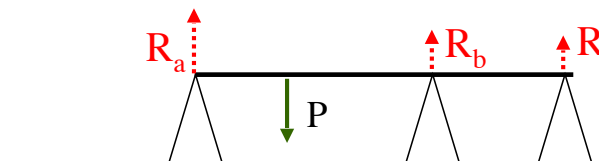
$$R_a + R_b - P = 0$$

$$R_b(a + b) - Pa = 0 \quad R_b = \frac{Pa}{a + b}$$

$$R_a = P - R_b = \frac{Pa + Pb - Pa}{a + b} = \frac{Pb}{a + b}$$



Il problema può essere indeterminato:



Statica di una scala a pioli

equilibrio di una **scala** di lunghezza l , massa trascurabile, con una **persona** di massa m a distanza d .

Se non ci fosse attrito in B, R_A non sarebbe bilanciato.

$$R_A - R_{Bx} = 0$$

$$-mg + R_{By} = 0$$

(polo in B) $-R_A l \cos \vartheta + mgd \sin \vartheta = 0$

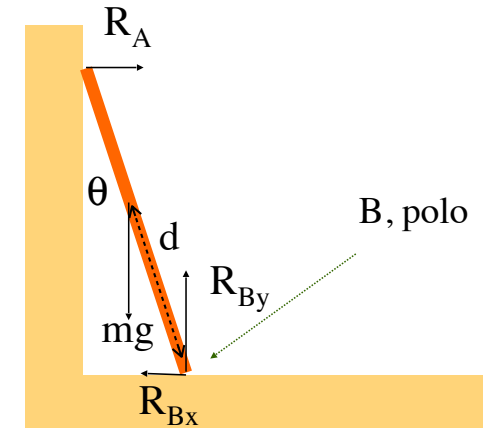
$$R_A = \frac{mgd}{l} \tan \vartheta$$

$$R_{Bx} = R_A = \frac{mgd}{l} \tan \vartheta$$

$$R_{Bx} < \mu R_{By} \Rightarrow \frac{mgd}{l} \tan \vartheta < \mu mg \quad \tan \vartheta < \frac{\mu l}{d}$$

Il **limite diminuisce al crescere di d** : se si sale sulla scala, il momento della forza peso aumenta e deve aumentare anche la forza di attrito:

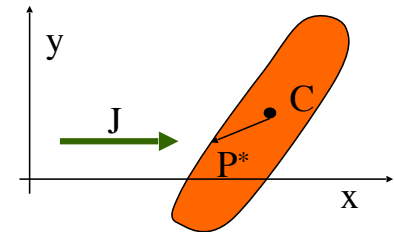
se la forza necessaria è superiore al limite dell'attrito statico, **la scala scivola!**



Impulso esterno e momento angolare (FMUV 8.12)

Trasferimento di impulso (diretto come x) su un corpo appoggiato su un piano xy

Se inizialmente il corpo è fermo, dopo l'impulso, qualunque sia il punto P^* su cui agisce l'impulso, si avrà



$$\Delta \vec{Q} = \vec{Q} = \vec{J} \quad \text{e quindi} \quad \vec{v}_C = \frac{\vec{J}}{M}$$

Per il momento angolare rispetto al c.d.m., inizialmente nullo, si avrà:

$$\Delta \vec{P}_C = \vec{P}_C = \int_0^t \vec{M}^{(e)} dt = (\vec{r}^* - \vec{r}_C) \times \int_0^t \vec{F}^{(e)} dt = (\vec{r}^* - \vec{r}_C) \times \vec{J}$$

Ora, benché non ci siano assi fissi di rotazione, il piano d'appoggio vincola la rotazione intorno all'asse z . Sia il momento angolare che la velocità angolare sono quindi verticali, e $\vec{P} = I_C \vec{\omega}$, dove il momento d'inerzia è per un asse verticale passante per il c.d.m.

Sarà inoltre:
$$\vec{\omega} = - \frac{J(y^* - y_C)}{I_C} \hat{k}$$

che succede se scelgo P^* come polo di riduzione dei momenti?

orario, nullo o antiorario a seconda del segno di $y^* - y_C$