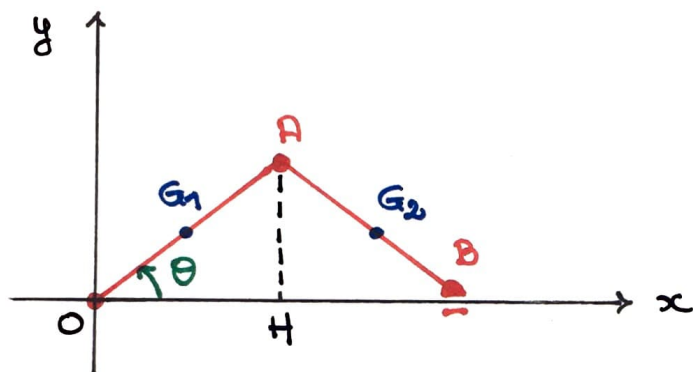


# QUANTITÀ MECCANICHE

1) Calcolare la quantità di moto  $\vec{Q}$ , il momento delle quantità  $\vec{K}_O$  rispetto al polo  $O$  e l'energia cinetica  $T$  del sistema articolato in figura costituito da:



asta omogenea  $\overline{OA}$ :  $m, l$   
asta omogenea  $\overline{AB}$ :  $m, l$   
punto materiale  $(B, M)$

$OA$  e  $AB$  incernierate in  $A$

$OA$  incernierate in  $O$ .

$B$  scorrevole su  $Ox$   
 $(B, M)$  saldato in  $B$ .

Vincoli fissi, lisci, forze attive conservative (peso)

Gradi di libertà: 1  $\Rightarrow q = \widehat{AOB} = \theta \in [0, 2\pi)$

$$\bar{\omega}_{OA} = + \dot{\theta} \bar{k}$$

$$\bar{\omega}_{AB} = - \dot{\theta} \bar{k}$$

$$\vec{Q} = m_0 \vec{v}_G = m \vec{v}_{G_1} + m \vec{v}_{G_2} + M \vec{v}_B$$

segue dalle proprietà additive del baricentro (derivata rispetto al tempo)

$$G_1 \left( \frac{l}{2} \cos \theta, \frac{l}{2} \sin \theta \right)$$

$$G_2 \left( \frac{3}{2} l \cos \theta, \frac{l}{2} \sin \theta \right)$$

$$B \left( 2l \cos \theta, 0 \right)$$

$$\vec{v}_{G_1} = \left( -\frac{l}{2} \sin\theta \dot{\theta}, \frac{l}{2} \cos\theta \dot{\theta} \right)$$

$$\vec{v}_{G_2} = \left( -\frac{3}{2} l \sin\theta \dot{\theta}, \frac{l}{2} \cos\theta \dot{\theta} \right)$$

$$\vec{v}_B = (-2l \sin\theta \dot{\theta}, 0)$$

$$\bullet \underline{\vec{Q}} = -2(m+M) l \sin\theta \dot{\theta} \vec{i} + m l \cos\theta \dot{\theta} \vec{j}$$

$$\bullet \vec{K}_O = \vec{K}_O(OA) + \vec{K}_O(AB) + \vec{K}_O(B)$$

Il sistema è piano  $\Rightarrow \vec{K}_O = K_{Oz} \vec{k}$

$$- K_{Oz}(OA) = I_{33}^O(OA) \omega_{OA} = \frac{m l^2}{3} \dot{\theta} \quad \text{O pto fisso di OA}$$

$$- K_{Oz}(AB) = [\vec{K}'_{G_2} + m \vec{v}_{G_2} \times (O - G_2)] \cdot \vec{k} \quad \text{AB non ha pt fisso}$$

$$= m \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \dot{x}_{G_2} & \dot{y}_{G_2} & 0 \\ -x_{G_2} & -y_{G_2} & 0 \end{vmatrix} \cdot \vec{k} + I_{33}^{G_2}(AB) \vec{\omega}_{AB} \cdot \vec{k}$$

$$= m (x_{G_2} \dot{y}_{G_2} - \dot{x}_{G_2} y_{G_2}) - \frac{m l^2}{12} \dot{\theta}$$

$$\parallel \frac{3}{2} l \cos\theta \cdot \frac{l}{2} \cos\theta \dot{\theta} + \frac{3}{2} l \sin\theta \dot{\theta} \cdot \frac{l}{2} \sin\theta$$

$$\parallel \frac{3}{4} l^2 \dot{\theta}$$

$$= \frac{3}{2} m l^2 \dot{\theta}$$

$$- K_{Oz}(B) = [m \vec{v}_B \times (O - B)] \cdot \vec{k} = 0$$

$\underbrace{\quad}_{\equiv \vec{0} \text{ perché } \parallel}$

$$\bullet \underline{\vec{K}_O} = m l^2 \dot{\theta} \vec{k}$$

$$\Pi = \Pi_{OA} + \Pi_{AB} + \Pi_B$$

$$- \Pi_{OA} = \frac{1}{2} I_{33}^{(OA)} \omega_{OA}^2 = \frac{1}{2} \frac{ml^2}{3} \dot{\theta}^2$$

$$- \Pi_{AB} = \frac{1}{2} m v_{G_2}^2 + \Pi' \quad \text{dove} \quad \Pi' = \frac{1}{2} I_{33}^{G_2} \omega_{AB}^2 = \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2$$

$$v_{G_2}^2 = \frac{9}{4} l^2 \sin^2 \theta \dot{\theta}^2 + \frac{l^2}{4} \cos^2 \theta \dot{\theta}^2 = \frac{l^2}{4} (1 + 8 \sin^2 \theta) \dot{\theta}^2$$

$$\Rightarrow \Pi_{AB} = \frac{1}{2} \frac{ml^2}{4} (1 + 8 \sin^2 \theta) \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2$$

$$= \frac{1}{2} \frac{ml^2}{3} (1 + 6 \sin^2 \theta) \dot{\theta}^2$$

$$- \Pi_B = \frac{1}{2} M |\vec{v}_B|^2 = \frac{1}{2} M 4l^2 \sin^2 \theta \dot{\theta}^2$$

$$\bullet \underline{\Pi} = \left[ \frac{ml^2}{3} (1 + 3 \sin^2 \theta) + 2M l^2 \sin^2 \theta \right] \dot{\theta}^2$$

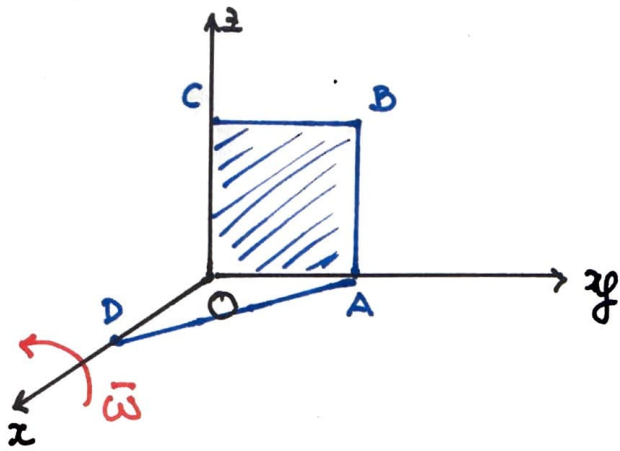
$$= \underline{\left[ \frac{m}{3} + (m + 2M) \sin^2 \theta \right] l^2 \dot{\theta}^2}$$

N.B.: l'asta OA ha un punto fisso (cioè O)

$$\Rightarrow \Pi = \frac{1}{2} I_{Oz}^{OA} \omega^2 = \frac{1}{2} I_{33}^O \omega^2$$

l'asta AB non ha punti fissi  $\Rightarrow$  devo usare il teorema di König.

2) Calcolare il momento della quantità di moto  $\vec{K}_0$  del sistema in figura, uniformemente rotante con velocità angolare  $\vec{\omega}$  attorno all'asse  $Ox$ .



- lamina quadrata omogenea  $OABC$ , di massa  $m$  e lato  $l$
- asta omogenea  $AD$ , di massa  $m$  e lunghezza  $l\sqrt{2}$ .

lamina ed asta saldate in modo da formare un C.R.

$$\vec{K}_0 = \vec{I}_0 \vec{\omega} \quad \text{con } \vec{\omega} = (\omega, 0, 0)$$

$$\vec{I}_0 = \vec{I}_0^Q + \vec{I}_0^{AD}$$

$OABC$  è piano  $Oyz$ .

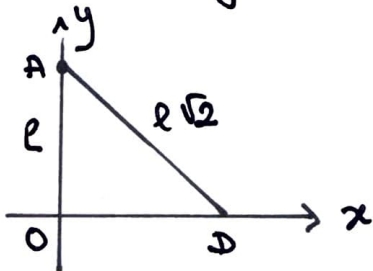
$$I_{22} = I_{33} = \frac{1}{3} m l^2 \quad \Rightarrow \quad I_{11} = \frac{2}{3} m l^2$$

$$I_{12} = I_{13} = 0$$

$$I_{23} = - m l \frac{l^2}{4}$$

$$\Rightarrow \vec{I}_0^Q = m l^2 \begin{bmatrix} \frac{2}{3} & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{3} & -\frac{1}{4} \\ 0 & -\frac{1}{4} & \frac{1}{3} \end{bmatrix}$$

$$\overline{AD} \in Oxy \quad \Rightarrow \quad \overline{OD} = l \quad \Rightarrow \quad \widehat{OAD} = \widehat{ODA} = \pi/4.$$



$$I_{11} = I_{22} = \frac{1}{3} m (\sqrt{2}e)^2 \sin^2 \frac{\pi}{4} = \frac{1}{3} m 2e^2 \cdot \frac{1}{2} = \frac{m e^2}{3}$$

$$I_{33} = \frac{2}{3} m e^2$$

$$I_{13} = I_{23} = 0$$

$$I_{12} = - \int_F \rho x y \, dV = - \int_0^{e\sqrt{2}} \frac{m}{e\sqrt{2}} s \frac{\sqrt{2}}{2} (\sqrt{2}e - s) \frac{\sqrt{2}}{2} ds$$

$$= - \frac{m}{\sqrt{2}e} \cdot \frac{1}{2} \int_0^{e\sqrt{2}} (\sqrt{2}e s - s^2) ds$$

$$= - \frac{m}{2\sqrt{2}e} \cdot \left( \sqrt{2}e \cdot \frac{1}{2} s^2 - \frac{1}{3} s^3 \right)_0^{\sqrt{2}e}$$

$$= - \frac{m}{2\sqrt{2}e} \left( \sqrt{2}e \cdot \frac{1}{2} \cdot 2e^2 - \frac{1}{3} 2e^2 \cdot \sqrt{2}e \right)$$

$$= - \frac{m}{2} \cdot \frac{1}{3} e^2 = - \frac{m e^2}{6}$$

$$\Rightarrow \underline{I}_{\tilde{O}}^{AD} = m e^2 \begin{bmatrix} \frac{1}{3} & -\frac{1}{6} & 0 \\ -\frac{1}{6} & \frac{1}{3} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{2}{3} \end{bmatrix}$$

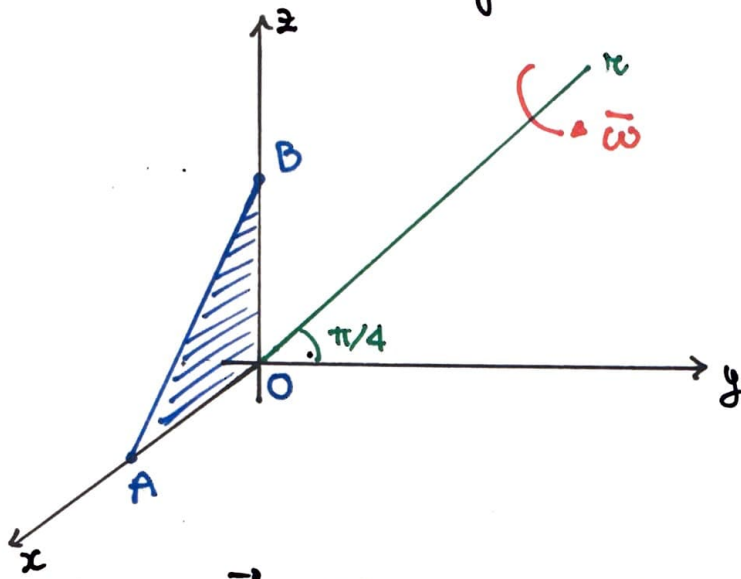
$$\Rightarrow \underline{I}_{\tilde{O}}^{TOT} = m e^2 \begin{bmatrix} 1 & -\frac{1}{6} & 0 \\ -\frac{1}{6} & \frac{2}{3} & -\frac{1}{4} \\ 0 & -\frac{1}{4} & 1 \end{bmatrix}$$

•  $\bar{K}_O = \underline{I}_{\tilde{O}} \bar{\omega} = m e^2 \left( \omega \bar{i} - \frac{1}{6} \omega \bar{j} \right) = m e^2 \omega \left( \bar{i} - \frac{1}{6} \bar{j} \right)$

• l'asse  $Ox$  non è asse principale d'inerzia per il sistema, ma solo per la lamina

• l'asse  $Oz$  non è principale d'inerzia per il sistema, ma solo per l'asta AD.

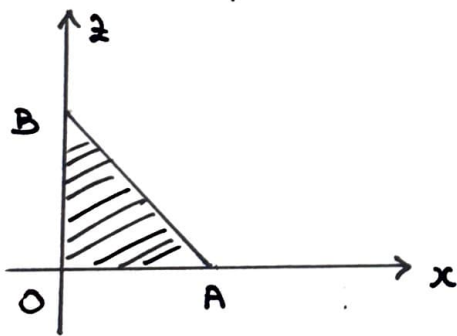
3) Calcolare il momento assiale delle quantità di moto  $K_{\vec{r}}$  del sistema in figura posto in rotazione uniforme con velocità angolare  $\vec{\omega}$  attorno alla retta  $\pi$ .



• lamina a forma di triangolo rettangolo isoscele, omogenea, di massa  $m$  e cateti  $L$ , appartenente al piano  $Oxz$ .

$$K_{\vec{r}} = \vec{K}_0 \cdot \vec{r}' \quad \vec{r}' = \left(0, \frac{\sqrt{2}}{2}, \frac{\sqrt{2}}{2}\right)$$

$$\vec{K}_0 = \hat{I}_0 \vec{\omega} \quad \vec{\omega} = \omega \frac{\sqrt{2}}{2} (0, 1, 1)$$



$$I_{11} = I_{33} = \frac{mL^2}{6}$$

$$I_{22} = \frac{mL^2}{3}$$

$$I_{13} = -\frac{mL^2}{12} \text{ (vedi calcoli matrici d'inerzia)}$$

$$\hat{I}_0 = mL^2 \begin{bmatrix} \frac{1}{6} & 0 & -\frac{1}{12} \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 \\ -\frac{1}{12} & 0 & \frac{1}{6} \end{bmatrix}$$

$$\bar{\mathbf{K}}_0 = \begin{bmatrix} \frac{1}{6} & 0 & -\frac{1}{12} \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 \\ -\frac{1}{12} & 0 & \frac{1}{6} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix} \left( mL^2 \cdot \omega \frac{\sqrt{2}}{2} \right)$$

$$= mL^2 \omega \frac{\sqrt{2}}{2} \left( -\frac{1}{12} \bar{i} + \frac{1}{3} \bar{j} + \frac{1}{6} \bar{k} \right)$$

$$\begin{aligned} \bullet K_x &= mL^2 \omega \frac{\sqrt{2}}{2} \left( -\frac{1}{12} \bar{i} + \frac{1}{3} \bar{j} + \frac{1}{6} \bar{k} \right) \cdot \left( \frac{\sqrt{2}}{2} \bar{j} + \frac{\sqrt{2}}{2} \bar{k} \right) \\ &= mL^2 \frac{\omega}{2} \left( -\frac{1}{12} \bar{i} + \frac{1}{3} \bar{j} + \frac{1}{6} \bar{k} \right) \cdot (\bar{j} + \bar{k}) \\ &= mL^2 \frac{\omega}{2} \left( \frac{1}{3} \bar{j} \cdot \bar{j} + \frac{1}{6} \bar{k} \cdot \bar{k} \right) = \underline{\underline{\frac{m\omega L^2}{4}}} \end{aligned}$$

• Se la lamina viene posta in rotazione attorno all'asse  $Oy$

$$\Rightarrow \bar{\omega} = \omega \bar{j} \text{ (costante)}$$

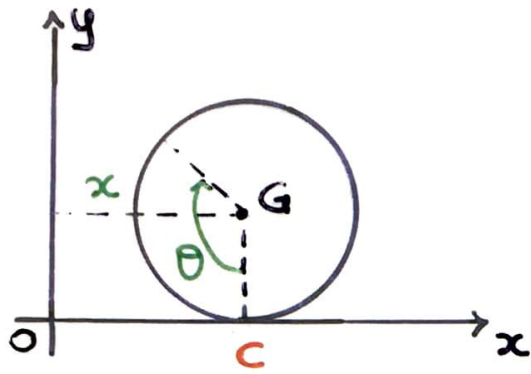
$$\Rightarrow \bar{\mathbf{K}}_0 = \mathbf{I}_0 \bar{\omega} = mL^2 \begin{bmatrix} \frac{1}{6} & 0 & -\frac{1}{12} \\ 0 & \frac{1}{3} & 0 \\ -\frac{1}{12} & 0 & \frac{1}{6} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ \omega \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$= mL^2 (0, \frac{1}{3} \omega, 0) = \frac{1}{3} mL^2 \omega \bar{j}$$

Volevamo calcolare ora  $K_x$ :

$$\begin{aligned} \bullet K_x &= \bar{\mathbf{K}}_0 \cdot \bar{k} = \frac{1}{3} mL^2 \omega (0, 1, 0) \cdot (0, 1, 1) \cdot \frac{\sqrt{2}}{2} \\ &= \underline{\underline{\frac{\sqrt{2}}{6} mL^2 \omega}} \end{aligned}$$

4) Calcolare  $T$  del disco ( $m, R$ ) che rotola senza strisciare su una retta orizzontale.



1 q. di libertà

$$q = x_G \text{ oppure } q = \theta$$

$$\dot{x} = R\dot{\theta}$$

C centro di rot. istant.

$$\vec{v}_C = \vec{0}$$

$$T = \frac{1}{2} m v_G^2 + T' = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} \frac{mR^2}{2} \dot{\theta}^2 = \frac{1}{2} \frac{3}{2} m R^2 \dot{\theta}^2$$

oppure

$$T' = \frac{1}{2} I_{Gz} \omega^2$$

$$T = \frac{1}{2} \frac{3}{2} m \dot{x}^2$$

$$\frac{mR^2}{2}$$

"

$$\text{Essendo } \vec{v}_C = \vec{0} \Rightarrow T = \frac{1}{2} I_{Cz} \dot{\theta}^2 \text{ con } I_{Cz} = I_{Gz} + mR^2$$

Se il disco rotola e striscia  $\Rightarrow$  2 q. di libertà

$$q_1 = x_G = x, \quad q_2 = \theta$$

$$T = \frac{1}{2} m v_G^2 + T' = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} \frac{mR^2}{2} \dot{\theta}^2$$

Il punto di contatto tra disco e asse Ox NON È il C.I.R.

• Calcolare il momento delle quantità di moto rispetto al punto di contatto in entrambi i casi.

1)  $H \equiv C$

$$\vec{K}_C = I_{Cz} \vec{\omega} = I_{Cz} (-\dot{\theta} \vec{k}) = -\frac{3}{2} m R^2 \dot{\theta} \vec{k} = -\frac{3}{2} m R \dot{x} \vec{k}$$

2)  $H \neq C$

$$\vec{K}_H = \vec{K}'_G + m \vec{v}_G \times (H - G) = I_{Gz} (-\dot{\theta} \vec{k}) + m \dot{x} \vec{i} \times (-R \vec{j})$$

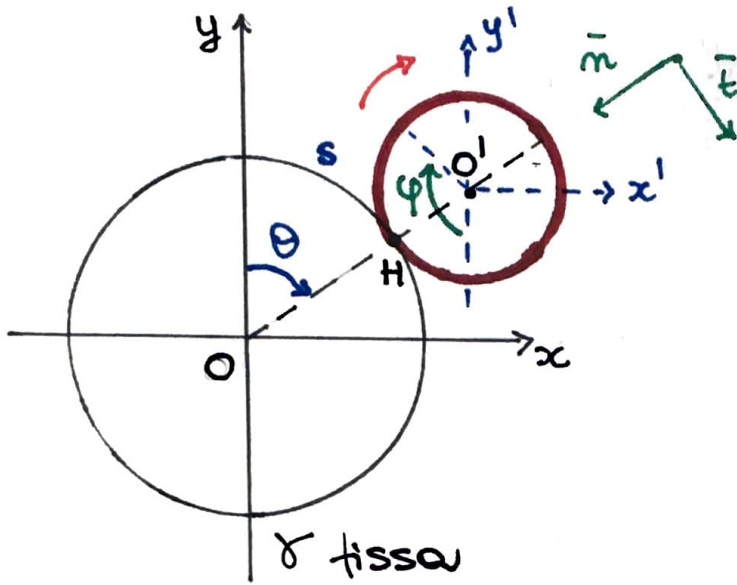
$$= -\frac{mR^2}{2} \dot{\theta} \vec{k} - mR \dot{x} \vec{k}$$

$$= -\left(mR \dot{x} + \frac{mR^2}{2} \dot{\theta}\right) \vec{k}$$



5) Disco ( $O', r, m$ ) che rotola senza strisciare su profilo circolare  $\gamma$  fisso di raggio  $R$ .

Calcolare  $\mathcal{T}$ .



1! grado di libertà

$$q = \theta$$

oppure

$$q = \varphi$$

$\Rightarrow$  trovare il legame tra  $\theta$  e  $\varphi$ .

(cinematica)

$$\vec{v}_{O'} = (R+r) \dot{\theta} \vec{t}$$

$$\vec{\omega}_D = -\dot{\varphi} \vec{k}$$

$$\vec{v}_{O'} = \vec{\omega}_D \times (O'H) = -\dot{\varphi} \vec{k} \times (-r) \vec{m} = r \dot{\varphi} \vec{k} \times \vec{m} = r \dot{\varphi} \vec{t}$$

$$\Rightarrow (R+r) \dot{\theta} = r \dot{\varphi} \quad \Rightarrow \quad \dot{\varphi} = \frac{(R+r)}{r} \dot{\theta}$$

$$H \equiv C$$

$$\begin{aligned} \bullet \quad \mathcal{T} &= \frac{1}{2} I_{Cz} \omega^2 = \frac{1}{2} \left( \frac{m r^2}{2} + m r^2 \right) \cdot \frac{(R+r)^2}{r^2} \dot{\theta}^2 \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{2} m (R+r)^2 \dot{\theta}^2 = \underline{\underline{\frac{3}{4} m (R+r)^2 \dot{\theta}^2}} \end{aligned}$$

Col teorema di König si ottiene lo stesso risultato

$$\mathcal{T} = \frac{1}{2} m v_{O'}^2 + \mathcal{T}' \quad \text{dove} \quad \mathcal{T}' = \frac{1}{2} I_{O'z} \omega^2$$

$$\vec{v}_{O'} = (R+r)^2 \dot{\theta}^2$$

$$I_{O'z} = \frac{m r^2}{2} \quad \Rightarrow \quad \mathcal{T}' = \frac{1}{2} \frac{m r^2}{2} \dot{\varphi}^2 = \frac{1}{2} \frac{m r^2}{2} \frac{(R+r)^2}{r^2} \dot{\theta}^2$$