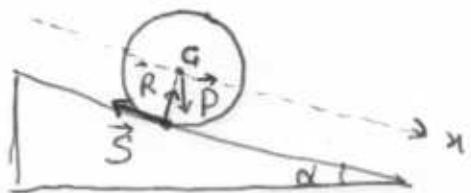


1. Un corpo rigido, omogeneo, pesante, è appoggiato con l'attacco su una guida rettilinea inclinata di un angolo  $\alpha = 20^\circ$  rispetto all'orizzontale e viene abbandonato in quiete in una certa posizione iniziale. Il corpo comincia a rotolare (senza scivolare). Studiare il moto del ~~corpo~~ centro di massa G nel caso in cui il corpo omogeneo ha le seguenti forme: 1) sfera; 2) disco; 3) anello. In particolare calcolare il tempo impiegato da G per arrivare a una distanza  $x = 170$  cm dalla posizione iniziale, nonché le velocità e l'accelerazione con cui arriva. Calcolare inoltre il rapporto fra i moduli delle forze d'attacco e del peso.

Sol.



Dividiamo con  $\tau$  il rapporto del corpo e con  $m$  la sua massa. Il centro di massa G coincide con il centro di simmetria e, a causa dei muscoli, si muove lungo una retta parallela alla guida.

Le forze agenti sul corpo sono: la forza peso, la reazione normale d'appoggio  $R$  (normale alla guida) e quella d'attacco  $S$  (parallela alla guida).

1<sup>a</sup> equazione cordinale della dinamica:  $\vec{R}^{(E)} = m\vec{e}_{CM} \Rightarrow$

$$\Rightarrow m\vec{e}_a = mg \sin \alpha - S \quad (1)$$

2<sup>a</sup> equazione cordinale della dinamica:  $\vec{M}^{(E)} = I_a \cdot \vec{\alpha} \Rightarrow$

$\Rightarrow I_a \cdot \ddot{\phi} = Sc$ , <sup>(2)</sup> essendo  $\phi$  l'angolo che misura le rotazioni e  $I_a$  il momento d'inerzia rispetto alla retta parallela al piano di giro dell'asse  $\alpha$ .

Sappiamo che  $I_a = \frac{2}{5}mR^2$  per la sfera,  $I_a = \frac{1}{2}mR^2$  per il disco e  $I_a = mR^2$  per l'anello. Per concludere scriviamo  $I_a = m\delta^2$ , in modo da trattare il caso generale.

$$\text{da (2) si ricava } S = \frac{I_0}{\pi} \ddot{\varphi} = \frac{I_0}{\pi} \dot{\varphi}^2 = m \frac{\delta^2}{\pi} \ddot{\varphi} \quad e$$

$$\text{Sostituendo in (1) si ha: } m \ddot{x}_G = mg \sin \alpha - m \frac{\delta^2}{\pi} \dot{\varphi}^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow (\ddot{x}_G = \ddot{x}_G), \quad \ddot{x}_G + \frac{\delta^2}{\pi} \dot{\varphi}^2 = g \sin \alpha.$$

Dalle condizioni di rotolamento puro, un generico spostamento di G della pratica minivale ha lunghezza  $x_G$  uguale a quella dell'arco di cui angolo al centro è  $\varphi$ , cioè:

$$x_G = R\varphi, \quad \dot{x}_G = R\dot{\varphi}, \quad \ddot{x}_G = R\ddot{\varphi} \Rightarrow \ddot{\varphi} = \frac{\ddot{x}_G}{R}$$

$$\Rightarrow \ddot{x}_G + \frac{\delta^2}{\pi} \cdot \frac{\ddot{x}_G}{R} = g \sin \alpha \Rightarrow \ddot{x}_G + \left(\frac{\delta}{R}\right)^2 \ddot{x}_G = g \sin \alpha \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \ddot{x}_G = \frac{g \sin \alpha}{1 + \left(\frac{\delta}{R}\right)^2} \Rightarrow \text{il moto di G è uniformemente accelerato.}$$

$$a_G = \ddot{x}_G \Rightarrow x_G = \dot{x}_G t = a_G t, \quad x_G = \frac{1}{2} a_G t^2$$

Il tempo di volo del corpo per percorrere la distanza  $x$  è  $t = \sqrt{\frac{2x}{a_G}}$  e il modulo della velocità finale è  $v = \sqrt{2a_G x}$ .

$$\text{La forza d'attrito è data da: } S = \frac{\delta^2}{\pi} m \ddot{\varphi} = \frac{\delta^2}{\pi} m \frac{\ddot{x}_G}{R} = \left(\frac{\delta}{R}\right)^2 m \ddot{x}_G$$

$$= m \left(\frac{\delta}{R}\right)^2 \cdot \frac{g \sin \alpha}{1 + \left(\frac{\delta}{R}\right)^2} = \frac{m g \sin \alpha}{1 + \left(\frac{R}{\delta}\right)^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{S}{mg} = \frac{\sin \alpha}{1 + \left(\frac{R}{\delta}\right)^2}$$

$$\text{Quindi nel caso delle sfere si ha: } \frac{\delta^2}{\pi} = \frac{2}{5} R^2 \Rightarrow \alpha = \frac{5}{7} g \sin \alpha = 2,39^\circ$$

$$t_1 = \sqrt{\frac{14}{5} \frac{x}{g \sin \alpha}} = 1,19 \text{ s}, \quad v_1 = \sqrt{\frac{10}{7} g x \sin \alpha} = 2,85 \frac{\text{m}}{\text{s}}, \quad \frac{S}{mg} = 0,09$$

$$\text{Per il disco} \quad \delta^2 = \frac{1}{2} r^2 \Rightarrow \omega = \frac{2}{3} \sqrt{g \text{ send}} = 2,23 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$

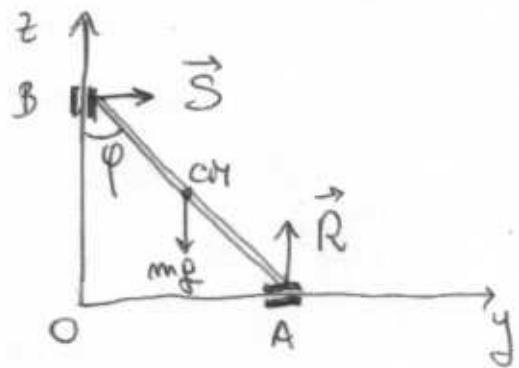
$$t = \sqrt{\frac{3\pi}{g \text{ send}}} = 1,23 \text{ s}, \quad v = \sqrt{\frac{4}{3} g \text{ send}} = 2,76 \frac{\text{m}}{\text{s}},$$

$$\frac{S}{\text{mp}} = \frac{1}{3} \text{ send} = 0,114$$

$$\text{Per l'anello} \quad \delta^2 = r^2 \Rightarrow \omega = \frac{1}{2} \sqrt{g \text{ send}} = 1,68 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$

$$t = \sqrt{\frac{4\pi}{g \text{ send}}} = 1,42 \text{ s}, \quad v = \sqrt{g \text{ send}} = 2,39 \frac{\text{m}}{\text{s}}, \quad \frac{S}{\text{mp}} = \frac{1}{2} \text{ send} = 0,1$$

2. Un'asta ruota attorno ad un asse orizzontale, di massa  $m_1$ , lunghezza  $2l$ , ha gli estremi A e B vincolati a scorrere, senza attrito, lungo due guide rettilinee fisse, che partono dal punto comune O, l'una orizzontale, l'altra verticale ascendente. Sia  $\varphi$  il generico angolo che l'asta forma con la verticale. L'asta è abbondantemente incisa nelle configurazioni in cui  $\varphi = \varphi_0$ : studiare il moto successivo, in particolare esprimere sia l'accelerazione angolare che le velocità angolari in funzione di  $\varphi$ . Esprimere inoltre, in funzione di  $\varphi$ , le due forze vincolari effuse in A e in B.



Le forze agenti sull'asta sono: le forze pesi, le forze vincolari  $\vec{R}$  effuse in A e quelle  $\vec{S}$  effuse in B. Poiché non c'è attrito  $\vec{R}$  ed  $\vec{S}$  sono ortogonalmente opposti ossia  $y \perp z$ .

La velocità angolare  $\vec{\omega}$  è diretta sempre lungo  $x$ :  $\omega = \dot{\varphi}$

Equazioni cordinali della dinamica:

$$(1) \quad \vec{R}^{(E)} = m \vec{a}_{CM}$$

$$(2) \quad \vec{M}^{(E)} = I_{CM} \alpha = I_{CM} \dot{\omega} = I_{CM} \ddot{\varphi}$$

$$\text{Le (1) dà: lungo } z: R - mg = m\ddot{z}_{cm} \quad (3)$$

$$\text{lungo } y: S = m\ddot{y}_{cm} \quad (4)$$

$$\text{Dalla (2): lungo } n: R l \sin \varphi - S l \cos \varphi = \frac{1}{3} m l^2 \ddot{\varphi} \quad (5)$$

Espriuiamo le coordinate del cm rispetto a  $\varphi$ :

$$\begin{cases} y_{cm} = l \sin \varphi \\ z_{cm} = l \cos \varphi \end{cases} \Rightarrow \text{derivando rispetto al tempo:} \quad \begin{cases} \dot{y}_{cm} = l \dot{\varphi} \cos \varphi \\ \dot{z}_{cm} = -l \dot{\varphi} \sin \varphi \end{cases}$$

$$\text{derivando ancora:} \quad \begin{cases} \ddot{y}_{cm} = l \ddot{\varphi} \cos \varphi - l \dot{\varphi}^2 \sin \varphi \\ \ddot{z}_{cm} = -l \ddot{\varphi} \sin \varphi - l \dot{\varphi}^2 \cos \varphi \end{cases} \quad \text{e sostituendo in}$$

$$(3) e (4) ottengono: R = mg - ml(\ddot{\varphi} \sin \varphi + \dot{\varphi}^2 \cos \varphi)$$

$$S = ml(\ddot{\varphi} \cos \varphi - \dot{\varphi}^2 \sin \varphi), \text{ che insieme a (5) danno:}$$

$$[mg - ml(\ddot{\varphi} \sin \varphi + \dot{\varphi}^2 \cos \varphi)] l \sin \varphi - ml(\ddot{\varphi} \cos \varphi - \dot{\varphi}^2 \sin \varphi) l \cos \varphi = \\ = \frac{1}{3} m l^2 \ddot{\varphi} \quad \Rightarrow$$

$$\Rightarrow mg l \sin \varphi - ml^2 \ddot{\varphi} \sin^2 \varphi - ml^2 \dot{\varphi}^2 \sin \varphi \cos \varphi - ml^2 \ddot{\varphi} \cos^2 \varphi + \\ + ml^2 \dot{\varphi}^2 \sin \varphi \cos \varphi = \frac{1}{3} m l^2 \ddot{\varphi} \quad \Rightarrow$$

$$\Rightarrow mg l \sin \varphi - ml^2 \ddot{\varphi} = \frac{1}{3} m l^2 \ddot{\varphi} \Rightarrow \frac{4}{3} m l^2 \ddot{\varphi} = mg l \sin \varphi$$

$$\Rightarrow \ddot{\varphi} = \frac{3}{4} \frac{g}{l} \sin \varphi$$

Per trovare le velocità angolari  $\omega$  dovrà trovare  $\dot{\varphi}$ , integrando  $\ddot{\varphi}$  rispetto al tempo. Se moltiplico entrambi i membri di

$$\ddot{\varphi} = \frac{3}{4} \frac{g}{l} \sin \varphi \quad \text{per } 2\dot{\varphi}, \text{ trovo } 2\dot{\varphi} \ddot{\varphi} = \frac{3}{4} \frac{g}{l} 2\dot{\varphi} \sin \varphi$$

che equivale a  $\frac{d}{dt}(\dot{\varphi}^2) = \frac{d}{dt}\left(\frac{3}{2}\frac{f}{\ell}(-\cos\varphi)\right)$ , che integriamo da:

$$\dot{\varphi}^2 = -\frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi + \text{cost.}$$

Le condizioni iniziali  $\varphi(0)=0$  e  $\dot{\varphi}(0)=0$  permettono di determinare la costante:

$$\dot{\varphi}(0)=0 \Rightarrow \dot{\varphi}^2(0)=0 = -\frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi_0 + \text{cost.} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \text{cost.} = \frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi_0 \Rightarrow \dot{\varphi} = \sqrt{\frac{3f}{2\ell}(\cos\varphi_0 - \cos\varphi)} \quad \text{che è l'espressione cercata per la velocità angolare.}$$

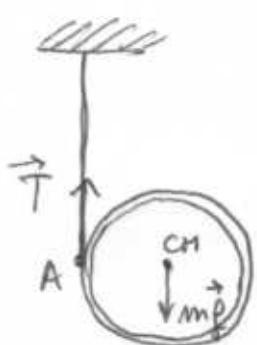
Dalle espressioni ottenute per  $\dot{\varphi}$  e  $\ddot{\varphi}$  ricambiamo R e S:

$$\begin{aligned} R &= mg - ml\left(\frac{3}{4}\frac{f}{\ell}\sin^2\varphi + \frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi_0\cos\varphi - \frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos^2\varphi\right) = \\ &= mg - m\left(\frac{3}{4}f - \frac{3}{4}f\cos^2\varphi + \frac{3}{2}f\cos\varphi\cos\varphi_0 - \frac{3}{2}f\cos^2\varphi\right) = \\ &= \frac{1}{4}mf\left(1 - 6\cos\varphi_0 + 9\cos^2\varphi\right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} S &= ml\left(\frac{3}{4}\frac{f}{\ell}\sin\varphi\cos\varphi + \left(\frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi_0 + \frac{3}{2}\frac{f}{\ell}\cos\varphi\right)\sin\varphi\right) = \\ &= mf\left(\frac{3}{4}\sin\varphi\cos\varphi - \frac{3}{2}\cos\varphi_0\sin\varphi + \frac{3}{2}\sin\varphi\cos\varphi\right) = \\ &= \frac{3}{4}mf\sin\varphi\left(3\cos\varphi - 2\cos\varphi_0\right) \end{aligned}$$

R > 0 sempre, quindi è sempre verticale ascendente, mentre S ha un punto fermo lo stesso verso dell'asse y, più cauto.

3. Un anello sottile, rigido, omogeneo, di massa  $m = 0,7 \text{ kg}$ , gire su un piano verticale. Una corda flessibile, inestendibile e di massa trascurabile ha un estremo collegato all'anello, è avvolta per molti giri sul suo bordo esterno, poi, dopo un tratto verticale, è collegata ad un supporto fisso sopra l'anello. Si abbandona l'anello inizialmente in quiete con le corde tese: studiare il moto successivo finché le corde non si è completamente snodate. Determinare inoltre la tensione delle corde durante tale moto.



Sia  $r$  il raggio non nato delle circonferenze.

Forze agenti sul sistema: forza  $\vec{mg}$  e tensione delle corde di modulo  $T$ , effuse nel punto A.  $\vec{mg}$  è effusa nel CM.

Applichiamo le equazioni cardinale:  $mg - T = ma_{cm} \quad (1)$

$$T\tau = I_{cm}\omega = mr^2\ddot{\varphi} \Rightarrow T = mr\ddot{\varphi} \quad (2)$$

Il punto A è istantaneamente fermo, perché non si sposta orizzontalmente, né verticalmente perché le corde sono tese e inestendibile.

$$\underline{v}_{cm} = \underline{\omega} \wedge \overrightarrow{CA} \Rightarrow v_{cm} = \omega r = \dot{\varphi}r \quad \text{il moto del CM è rettilineo. Da } v_{cm} = r\dot{\varphi} \Rightarrow \omega_{cm} = r\ddot{\varphi} \Rightarrow \text{ da (1)}$$

$$\Rightarrow mg - T = mr\ddot{\varphi} \text{ e usando (2) } \Rightarrow T = m\omega_{cm}$$

$$\Rightarrow mg - mr\ddot{\varphi} = mr\ddot{\varphi} \Rightarrow mg = 2mr\ddot{\varphi} = 2m\omega_{cm} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \omega_{cm} = \frac{g}{2} = 4,9 \frac{m}{s^2} \Rightarrow T = \frac{mg}{2} = 3,43 \text{ N}$$

Il moto di CM è rettilineo uniformemente accelerato. Il moto dell'anello è un rotolamento puro.