Fisica I, a.a. 2016–2017 – Secondo compitino

25 Maggio 2017

1 Problema n. 1

Un disco omogeneo di massa M e raggio R ruota attorno al proprio centro di massa con velocità angolare ω . Due masse uguali $m_1 = m_2 = m$ sull?asse y del disco a distanza r = R/2 dall?origine ciascuna bloccata da un gancio. Determinare nel sistema di riferimento solidale al disco (sistema x, y in figura):

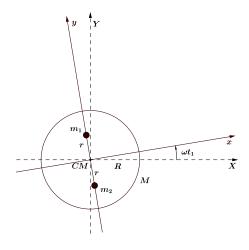


Figura 1

1. Le componenti y delle forze $\vec{f_1}$, $\vec{f_2}$, che agiscono su m_1 e su m_2 rispettivamente, e che vengono compensate dal rispettivo gancio.

Ad un certo istante t_1 le masse m_1 ed m_2 vengono sganciate, e si possono muovere senza attrito sul disco. Determinare:

- 2. Il momento d'inerzia del sistema disco + masse rispetto al centro di massa del disco;
- 3. Dire per ciascuna massa a quale altra forza è soggetta oltre a quella determinata precedentemente. Dire inoltre se a causa di essa arriverà al bordo con una coordinata x nulla, positiva o negativa.

Ad un certo istante t_2 le due masse arrivano al bordo del disco e vengono istantaneamente bloccate. Determinare:

- 4. Il momento di inerzia del sistema disco + masse rispetto al centro del disco;
- 5. La velocità angolare $omega_2$ di rotazione del disoc al tempo t_2 .

2 Soluzione n. 1

- 1. Nel sistema x, y rotante con il disco le masse sono ferme, quindi la sola forza agente su di esse è quella centrifuga, diretta lungo l'asse y. Su m_1 : $\vec{f_1} = (0, m\omega^2 r)$; su m_2 : $\vec{f_2} = (0, -m\omega^2 r)$.
- 2. Con le masse ferme nella posizione indicata in figura il momento di inerzia rispetto al centro di massa è: $I_1 = \frac{1}{2}MR^2 + 2mr^2$
- 3. Una volta sganciate, su entrambe le masse agisce la forza centrifuga, che le fa muovere radialmente verso l'esterno del disco. A causa di questa velocità non nulla interviene la forza di Coriolis che spinge ogni massa in verso opposto alla rotazione. Quindi, m_1 arriva al bordo con x > 0 e m_2 con x < 0.
- 4. Cone le due masse fisse al bordo il momento di inerzia del sistema rispetto al centro di massa è: $I_2 = \frac{1}{2}MR^2 + 2mR^2$.
- 5. Poiché non ci sono momenti di forze applicate il momento angolare totale del sistema si deve conservare. Allo sgancio: $L_1 = I_1\omega$, $I_1 = \frac{1}{2}MR^2 + 2mr^2$; al bordo: $L_2 = I_2\omega_2$, $I_1 = \frac{1}{2}MR^2 + 2mR^2$ con $I_2 > I_1$. $L_1 = L_2 \implies \omega_2 = \frac{I_1}{I_2}\omega < \omega$.

Problema n. 2 3

Una massa puntiforme m si trova ad altezza h dal suolo come in figura. Viene lasciata cadere liberamente (partendo da ferma) sul sistema di due molle collegate da una sbarretta mostrato in figura e si aggancia istantaneamente nel punto P. Le due molle hanno la stessa lunghezza di riposo ℓ_{\circ} e costanti elastiche k_1 e k_2 ; molle e sbarretta hanno masse trascurabili rispetto ad m e non ci sono dissipazioni di energia. Quando il moto della massa m si arresta le molle risultano contratte di $\Delta \ell$. Determinare:

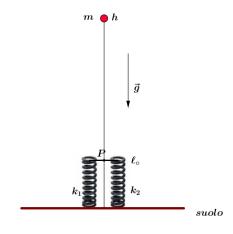


Figura 2

- 1. la costante elastica equivalente k delle due molle. Supponendo noto il valore k della costante equivalente, determinare:
- 2. la compressione $\Delta \ell$ delle molle assumendo di poter trascurare la variazione di energia potenziale gravitazionale dovuta a questa variazione di altezza.
- 3. Supponendo di NON poter trascurate la variazione di energia potenziale dovuta a $\Delta \ell$, scrivere l'equazione che $\Delta \ell$ deve soddisfare in questo caso.
- 4. Risolvere l'equazione trovata al punto precedente e determinare la soluzione fisica di $\Delta \ell$. Se la massa m viene posta in P da ferma anziché arrivarci in caduta, determinare:
- 4. l'accorciamento $\Delta \ell^*$ corrispondente alla posizione di equilibrio del sistema in cm.

4 Soluzione n. 2

- 1. Le molle sono in parallelo quindi le costanti elastiche si sommano: $k = k_1 + k_2$
- 2. Quando m arriva in P ha perso l'energia potenziale $mg(h-\ell_0)$ che aveva prima di essere rilasciata, che si è tutta trasformata in energia cinetica. Inoltre possiede l'energia potenziale gravitazionale corrispondente all'altezza ℓ_{\circ} . Quando le molle hanno raggiunto la contrazione massima $\Delta \ell$ il sistema è fermo, l'energia potenziale elastica è $\frac{1}{2}k\Delta\ell^2$ e quella potenziale gravitazionale è sempre quella all'altezza ℓ_{\circ} (data l'assunzione del testo). Per la conservazione dell'energia totale:

$$mg(h - \ell_{\circ}) + mg\ell_{\circ} = \frac{1}{2}k\Delta\ell^{2} + mg\ell_{\circ} \quad \Rightarrow \quad \Delta\ell = \sqrt{\frac{2mg(h - \ell_{\circ})}{k}}$$

 $mg(h-\ell_{\circ})+mg\ell_{\circ}=\frac{1}{2}k\Delta\ell^{2}+mg\ell_{\circ} \ \Rightarrow \ \Delta\ell=\sqrt{\frac{2mg(h-\ell_{\circ})}{k}}$ 3. La conservazione dell'energia corretta, non trascurando la variazione di energia potenziale dovuta all'accorciamento della molla, è:

$$mg(h-\ell_{\circ})+mg\ell_{\circ}=\frac{1}{2}k\Delta\ell^{2}+mg(\ell_{\circ}-\Delta\ell)$$

 $\begin{array}{ll} mg(h-\ell_\circ) + mg\ell_\circ = \frac{1}{2}k\Delta\ell^2 + mg(\ell_\circ - \Delta\ell) & \Rightarrow \\ \frac{1}{2}k\Delta\ell^2 - mg\Delta\ell - mg(h-\ell_\circ) = 0 \text{ che è una equazione di secondo grado nella variabile } \Delta\ell. \end{array}$

$$\frac{1}{2}k\Delta\ell^2 - mg\Delta\ell - mg(n - \ell_0) = 0$$
4. Le soluzioni sono:
$$\Delta\ell_{1,2} = \frac{mg}{k} \cdot \left(1 \pm \sqrt{1 + \frac{2k(h - \ell_0)}{mg}}\right)$$

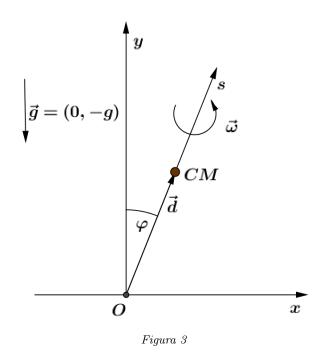
ma si vede con i valori numerici che l'unica soluzione possibile è: $\Delta \ell = \frac{mg}{k} \cdot \left(1 + \sqrt{1 + \frac{2k(h-\ell_o)}{mg}}\right)$

5. All'equilibrio: $mg = k\Delta \ell^* \Rightarrow \Delta \ell^* = \frac{mg}{k}$ quindi la soluzione precedente era: $\Delta \ell = \Delta \ell^* \cdot \left(1 + \sqrt{1 + \frac{2k(h - \ell_0)}{mg}}\right)$

$$\Delta \ell = \Delta \ell^* \cdot \left(1 + \sqrt{1 + \frac{2k(h - \ell_\circ)}{mg}} \right)$$

Problema n. 3 5

Una trottola di massa m e momento di inerzia I rispetto all'asse di simmetria s tocca il suolo nel punto O attorno al quale può ruotare senza attrito con velocità angolare $\vec{\omega}$. L'asse s è inclinato di un angolo φ rispetto alla verticale, e il vettore posizione del centro di massa è \vec{d} come mostrato in figura. Determinare:



- 1. il modulo dle momento angolare di rotazione della trottola attorno all'asse s;
- 2. il momento \vec{N} rispetto al punto O ha effetto sul momento angolate \vec{L} della trottola in funzione dell'angolo φ , indicandone direzione e verso di \vec{N} . Descrivere anche il suo l'effetto su \vec{L} ;
- 3. l'energia cinetica di rotazione della trottola attorno all'asse s.

Supponiamo che l'energia cinetica di rotazione attorno ad s sia almeno 10 volte maggiore del modulo del modulo del momento N. Determinare:

4. il valore massimo di φ in gradi affinché questo avvenga. Questo tipo di valutazione numerica è molto importante per capire se il momento angolare della precessione causata dal momento della forza gravitazionale si può trascurare o no rispetto al momento angolare di rotazione nel determinare il moto complessivo della trottola.

Soluzione n. 3

- 1. $\vec{L} = I\vec{\omega}$ $L = I\omega$. \vec{L} è parallelo ad $\vec{\omega}$.
- 2. $\vec{N} = \vec{d} \times m\vec{g}$ $N = mgd\sin\varphi$ quindi conta solo la componente della forza gravitazionale perpendicolare a \vec{d} . \vec{N} è perpendicolare la piano individuato da \vec{L} (quindi $\vec{\omega}$) e dalla verticale y. \vec{N} non fa variare il modulo
- di \vec{L} ma ne cambia la direzione facendolo precedere attorno all'asse verticale y 3. $T = \frac{1}{2}I\omega^2$ $(T = 0.5 \times 6.3 \times 10^{-6} \times 62.8^2 = 1.24 \times 10^{-2}\,\mathrm{kgm^2s^{-2}})$ 4. $\frac{1}{2}I\omega^2 \geqslant 10mgd\sin\varphi$ \Rightarrow $\sin\varphi \leqslant \frac{\frac{1}{2}I\omega^2}{10mgd}$