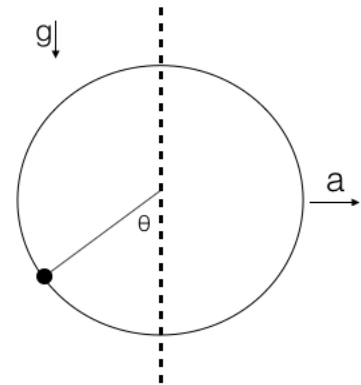


Esercizio n. 1

Un punto materiale di massa m è vincolato a muoversi lungo una guida circolare liscia di raggio R e massa M giacente su un piano verticale. La guida è accelerata orizzontalmente con accelerazione costante a parallela al piano della guida, sotto l'azione di una forza F .

Si calcoli:

1. il punto di equilibrio θ_0 del punto materiale nel sistema di riferimento della guida.
2. Il modulo della forza F necessario ad avere accelerazione a quando il punto materiale è in θ_0 fermo rispetto alla guida.
3. La reazione vincolare della guida nelle stesse condizioni del punto 2.
4. la pulsazione delle piccole oscillazioni attorno a θ_0 .



[$a = 2.0 \text{ m/s}^2$; $R = 0.40 \text{ m}$; $M = 1.0 \text{ kg}$; $m = 0.10 \text{ kg}$]

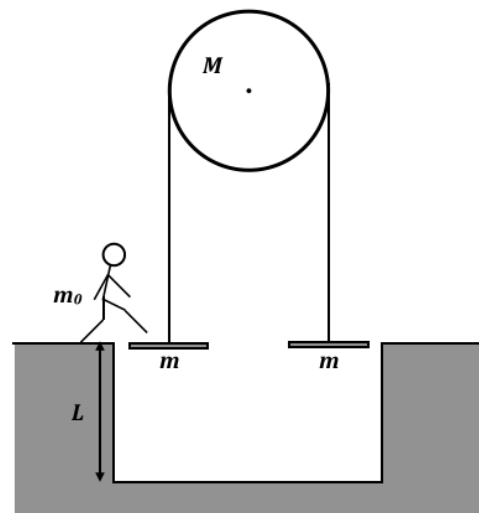
Esercizio n. 2

Nel dispositivo in figura la puleggia è costituita da un cilindro cavo di spessore trascurabile e di massa M . Due piattaforme, di massa m , sono legate tra di loro tramite una fune inestensibile e di massa trascurabile avvolta attorno alla puleggia. La fune non può scivolare sulla superficie della puleggia. Un uomo di massa m_0 sale molto lentamente (con velocità verticale e orizzontale praticamente nulla) su una delle due piattaforme. Di conseguenza il sistema, inizialmente fermo, si mette in movimento.

Si calcoli:

1. l'accelerazione dell'uomo durante il moto;
2. le tensioni della fune nei punti in cui è attaccato a ciascuna delle due piattaforme;
3. il valore della massa m se si vuole che la velocità dell'uomo, quando la quota della piattaforma è variata di L , sia v_0 .

[$M = 1600 \text{ kg}$; $m_0 = 90 \text{ kg}$; $m = 20 \text{ kg}$; $L = 10 \text{ m}$; $v_0 = 2.0 \text{ m/s}$]



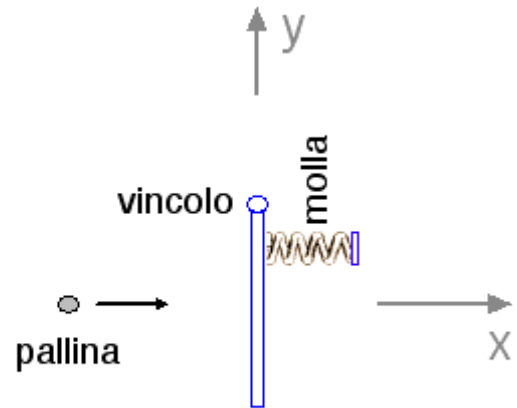
Esercizio n. 3

Un'asta di lunghezza L e massa M può ruotare senza attrito su di un piano xy orizzontale attorno ad un asse fisso posto in una sua estremità. A distanza di $L/5$ dal vincolo l'asta è attaccata a una molla di costante elastica k , fissata al piano all'altra estremità; la molla è a riposo quando l'asta è nella posizione iniziale, mostrata in figura (vista dall'alto). Una pallina di stucco puntiforme viene lanciata ortogonalmente all'asta ferma e al tempo $t = 0$ la colpisce esattamente al centro, rimanendovi attaccata. La massa della pallina è m e la sua velocità è v .

Si calcoli:

- 1) la velocità angolare dell'asta subito dopo l'impatto della pallina;
- 2) l'impulso fornito dal vincolo nell'impatto;
- 3) la pulsazione delle piccole oscillazioni dell'asta dopo l'impatto;
- 4) l'angolo massimo raggiunto dall'asta nelle piccole oscillazioni.

(per le domande 3) e 4) si assuma che la molla sia sempre ortogonale all'asta durante il moto)



$[L = 1.5 \text{ m} ; M = 0.15 \text{ kg} ; k = 64 \text{ N/m} ; m = 0.025 \text{ kg} ; v = 4.0 \text{ m/s}]$

Soluzioni

Esercizio n. 1

1) La combinazione delle forze lungo la tangente in funzione dell'angolo porta alla classica soluzione

$$\tan(\theta_0) = \frac{a}{g}, \theta_0 = 0.201 \text{ rad}$$

2) Quando il punto materiale è in quiete rispetto alla guida le due masse si sommano banalmente

$$(M + m)a = F = 2.2 \text{ N}$$

3) La reazione vincolare è data dai contributi normali alla guida della forza peso e della forza apparente

$$m(g \cos \theta_0 + a \sin \theta_0) = 1 \text{ N}$$

4) Per $\theta = \theta_0$ la forza totale applicata al punto materiale assume il valore minimo. Chiamando $\delta = \theta - \theta_0$ un'eventuale spostamento angolare rispetto alla posizione di equilibrio possiamo calcolare la forza di richiamo $\vec{F}(\delta)$ che agirebbe, se spostato dall'equilibrio, sul punto materiale: ovviamente, chiamando s lo spostamento lineare del punto materiale ed $\vec{s} = R\vec{\delta}$ la sua accelerazione, si avrebbe, proiettando lungo la tangente alla guida $F(\delta) = mR\ddot{\delta}$.

Con lo sviluppo in serie di Taylor attorno alla posizione di equilibrio ($\theta = \theta_0 \rightarrow \delta = 0$) si ottiene, al primo ordine:

$$F(\theta - \theta_0) \approx -mg \sin \theta_0 + m a \cos \theta_0 - (mg \cos \theta_0 + m a \sin \theta_0)(\theta - \theta_0) + O((\theta - \theta_0)^2)$$

dunque

$$-m(g \cos \theta_0 + a \sin \theta_0) \cdot \delta = mR\ddot{\delta}$$

ovvero il moto del punto materiale è un'oscillazione attorno alla posizione di equilibrio con pulsazione

$$\omega = \sqrt{\frac{g \cos \theta_0 + a \sin \theta_0}{R}} = 5 \text{ rad/s.}$$

Esercizio n. 2

1) Risolviamo usando il secondo principio della dinamica per le due masse e la seconda equazione cardinale della dinamica per la puleggia (polo nel centro di massa di essa)

$$(m + m_0)g - \tau_1 = (m + m_0)a_1$$

$$mg - \tau_2 = ma_2$$

$$R\tau_1 - R\tau_2 = I\alpha = MR^2\alpha$$

Imponendo $a = a_1 = -a_2$ e $\alpha = a_1/R$ e sommando le tre equazioni per rimuovere le tensioni, si ottiene:

$$m_0g = (2m + m_0 + M)a$$

da cui

$$a = g \frac{m_0}{2m + m_0 + M} = 0.510 \text{ m/s}^2$$

2) Le tensioni si possono ricavare dalle prime due equazioni in 1), cioè

$$(m + m_0)g - \tau_1 = (m + m_0)a$$

$$mg - \tau_2 = -ma$$

che danno

$$\tau_1 = (m + m_0)(g - a) = 1020 \text{ N}$$

$$\tau_2 = m(g + a) = 206 \text{ N}$$

3) Si tratta di un moto uniformemente accelerato. Partendo da fermo, la velocità e la quota sono legati dalla relazione

$$v_0 = \sqrt{2aL}$$

da cui

$$a = \frac{v_0^2}{2L}$$

Usando l'espressione di a ricavata nel punto 1) otteniamo

$$g \frac{m_0}{2\bar{m} + m_0 + M} = \frac{v_0^2}{2L}$$

e quindi

$$\bar{m} = -\frac{m_0 + M}{2} + \frac{m_0 g L}{v_0^2} = 1360 \text{ kg}$$

Esercizio n. 3

- Nell'impatto la molla non conta perché la sua forza non è impulsiva: si conserva il momento angolare totale rispetto al vincolo. Prima dell'impatto il momento angolare totale è $mvL/2$. Subito dopo l'urto il momento d'inerzia dell'asta col proiettile conficcato è $I = (ML^2/3 + mL^2/4) = (M/3 + m/4)L^2$. Se ω è la velocità angolare di asta+proiettile subito dopo l'urto, dalla conservazione del momento angolare $mvL/2 = I\omega$ si ha $\omega = mvL/(2I) = 6mv/[(4M + 3m)L] = 0.59 \text{ s}^{-1}$.
- La quantità di moto totale prima dell'urto è mv ; subito dopo l'urto è pari alla massa totale $M+m$ per la velocità del centro di massa $v_c = \omega L/2 = 3mv/(4M + 3m)$. L'impulso fornito dal vincolo nell'impatto è: $J_R = (M + m)v_c - mv = -Mv/[3 + (4M/m)] = -mv/[4 + (3m/M)] = -mMv/(4M + 3m) = -2.2 \times 10^{-2} \text{ kg m s}^{-1}$: il vincolo assorbe parte della quantità di moto iniziale del sistema.
- La forza della molla, per piccole oscillazioni, è $f = -kx = -k(L/5)\theta$ dove θ è l'angolo formato dall'asta con la propria posizione di equilibrio; il momento di tale forza rispetto al vincolo è $M = fL/5 = -k(L/5)^2\theta$. Dunque l'equazione differenziale per l'angolo è $I(d^2\theta/dt^2) = -k(L/5)^2\theta$. La pulsazione delle piccole oscillazioni, se I è il momento d'inerzia del sistema dopo l'impatto ottenuto al punto 1, è $\omega_{PO} = (L/5) \sqrt{k/I} = (2/5) \sqrt{[3k/(4M + 3m)]} = 6.7 \text{ s}^{-1}$
- Se scegliamo $t = 0$ come momento dell'impatto, l'angolo oscilla nel tempo con legge $\theta(t) = \theta_{\max} \sin(\omega_{PO}t)$; la velocità angolare è $d\theta/dt = \omega_{PO}\theta_{\max} \cos(\omega_{PO}t)$, che a $t = 0$ vale $\omega_{PO}\theta_{\max}$; essa deve uguagliare la velocità angolare subito dopo l'impatto, cioè il valore di ω ottenuto nella prima risposta. Da $\omega = \omega_{PO}\theta_{\max}$ si ottiene l'angolo massimo $\theta_{\max} = \omega/\omega_{PO} = (15mv/L)/\sqrt{[3k(4M + 3m)]} = 8.8 \times 10^{-2} \text{ rad}$.