

Esercizio (tratto dal problema 2.39 del Mazzoldi)

Ad un blocco di massa $m = 0.5 \text{ kg}$ in quiete viene applicata la forza $F = 470 \text{ N}$ durante l'intervallo di tempo $\Delta t = 10^{-2} \text{ s}$. A seguito di ciò, il blocco scivola lungo un piano orizzontale liscio e ad un certo istante entra in una guida circolare liscia di raggio $R = 1.6 \text{ m}$.

1. Calcolare la reazione vincolare della guida nell'istante in cui il blocco passa nella posizione individuata dall'angolo 120° rispetto all'entrata nella guida;
2. Quale dovrebbe essere la velocità all'ingresso della guida affinché il blocco si stacchi dalla guida in corrispondenza dell'angolo di 120° ?



SOLUZIONE

DATI NOTI:

$$\begin{aligned}
 m &= 0.5 \text{ kg} \\
 F &= 470 \text{ N} \\
 \Delta t &= 10^{-2} \text{ s} \\
 R &= 1.6 \text{ m} \\
 \theta^* &= 2\pi/3
 \end{aligned}$$

1. Nella fase iniziale il blocco si trova a sinistra. Quando è sottoposto ad una forza F per un intervallo di tempo Δt , il suo impulso cambia secondo la legge

$$\Delta p = mv^{dopo} - mv^{prima} = F \Delta t \quad (1)$$

La velocità v^{prima} prima dell'applicazione della forza è nulla. La velocità v^{dopo} alla fine dell'intervallo Δt è allora data da

$$v^{dopo} = \frac{F \Delta t}{m} \quad (2)$$

Sostituendo i valori otteniamo

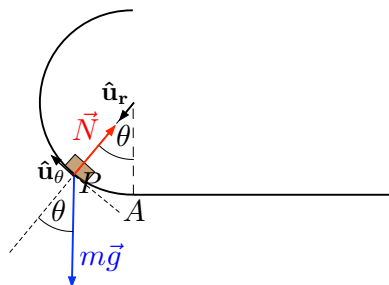
$$\begin{aligned}
 v^{dopo} &= \frac{470 \text{ N} \cdot 10^{-2} \text{ s}}{0.5 \text{ kg}} = \\
 & \quad [\text{uso } \text{N} = \text{kg m/s}^2] \\
 &= \frac{470 \frac{\text{kg}}{\text{s}^2} \cdot \text{m} \cdot 10^{-2} \text{ s}}{0.5 \text{ kg}} = \\
 &= 9.4 \text{ m/s}
 \end{aligned} \quad (3)$$

2. Dato che il piano è liscio, la velocità $v(\theta = 0)$ con la quale il blocco entra nella guida nel punto A è data (in modulo) da

$$v(0) = v^{dopo} = 9.4 \text{ m/s} \quad (4)$$

3. consideriamo ora un generico istante in cui il blocco si trova nella guida circolare in corrispondenza di un angolo θ (vedi figura). Sul blocco agiscono due forze

- il peso $m\vec{g}$ (diretto verso il basso);
- la reazione vincolare \vec{N} della guida (che è diretta radialmente)



Scrivendo le equazioni della dinamica, e scomponendo i vettori lungo le direzioni tangenziale e radiale (versori \hat{u}_θ e \hat{u}_r) otteniamo

$$\begin{aligned} m\vec{g} + \vec{N} &= m\vec{a} \\ \Downarrow \\ mg \cos \theta \hat{u}_r - mg \sin \theta \hat{u}_\theta - N\hat{u}_r &= m(a_\theta \hat{u}_\theta + a_r \hat{u}_r) \end{aligned} \quad (5)$$

Raccogliendo ad ogni membro tutto ciò che moltiplica il versore \hat{u}_r e tutto ciò che moltiplica il versore \hat{u}_θ e uguagliando componente per componente otteniamo

$$\begin{cases} mg \cos \theta - N &= ma_r \\ -mg \sin \theta &= ma_\theta \end{cases} \quad (6)$$

4. D'altra parte, trattandosi di un moto circolare, l'accelerazione radiale a_r in corrispondenza di un dato angolo θ è data da

$$a_r = -\frac{v^2(\theta)}{R} \quad (7)$$

dove $v(\theta)$ è il modulo della velocità del blocco nella posizione descritta da quell'angolo. Pertanto, dalla prima delle Eq.(6) si ottiene che la reazione vincolare N in corrispondenza dell'angolo θ vale

$$N(\theta) = m \left(g \cos \theta + \frac{v^2(\theta)}{R} \right) \quad (8)$$

5. Per trovare la velocità $v^2(\theta)$ sfruttiamo la conservazione dell'energia meccanica. Osserviamo infatti che

- la forza peso è conservativa;
- la reazione vincolare \vec{N} della guida non compie lavoro perché è radiale, ossia sempre ortogonale allo spostamento: $\int \underbrace{\vec{N} \cdot d\vec{r}}_{=0} = 0$.

Pertanto, indicando con A il punto iniziale e con P il punto in corrispondenza dell'angolo θ

$$\begin{aligned} E_m^A &= E_m^P \\ \Downarrow \\ \frac{1}{2}mv^2(0) + 0 &= \frac{1}{2}mv^2(\theta) + mg(R - R \cos \theta) \end{aligned} \quad (9)$$

da cui

$$v^2(\theta) = v^2(0) - 2gR(1 - \cos \theta) \quad (10)$$

6. Sostituendo la (10) nella (8)

$$N(\theta) = m \left(g \cos \theta + \frac{v^2(0)}{R} - 2g(1 - \cos \theta) \right) \quad (11)$$

ossia

$$\boxed{N(\theta) = m \left(\frac{v^2(0)}{R} - g(2 - 3 \cos \theta) \right)} \quad (12)$$

7. In particolare, all'angolo $\theta^* = 2\pi/3$ otteniamo

$$\begin{aligned}
 N\left(\frac{2\pi}{3}\right) &= 0.5 \text{ kg} \left(\frac{9.4^2 \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2}}{1.6 \text{ m}} - 9.81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \left(2 - 3 \cdot \left(-\frac{1}{2} \right) \right) \right) = \\
 &= 0.5 \text{ kg} \left(55.23 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} - 34.33 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \right) = \\
 &= 10.4 \text{ kg m/s}^2 = \\
 &= 10.4 \text{ N}
 \end{aligned} \tag{13}$$

8. Osserviamo che la guida esercita una reazione vincolare finché tale reazione è diretta verso il centro della guida, ossia finché N rimane positivo (nella convenzione di segni adottata per N). E' solo in tali condizioni che il blocco esercita una 'pressione' sulla guida. Quando $N = 0$ la guida non esercita più alcuna forza sul blocco (dunque è come se non esistesse). Il blocco dunque si stacca e cade. Dalla formula generale (12) osserviamo che il blocco rimane attaccato alla guida se vale la condizione

$$N(\theta) = m \left(\frac{v^2(0)}{R} - g(2 - 3 \cos \theta) \right) \geq 0 \tag{14}$$

ossia finché

$$v(0) \geq \sqrt{gR(2 - 3 \cos \theta)} \tag{15}$$

Pertanto la velocità d'ingresso $v(0)$ alla guida per la quale il distacco avvenga esattamente a $\theta^* = 2\pi/3$ vale

$$\begin{aligned}
 v(0) &= \sqrt{9.81 \frac{\text{m}}{\text{s}^2} \cdot 1.6 \text{ m} \left(2 - 3 \left(-\frac{1}{2} \right) \right)} = \\
 &= 7.4 \text{ m/s}
 \end{aligned} \tag{16}$$