

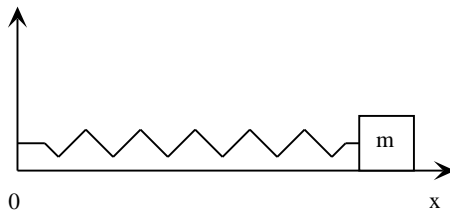
Università di Trieste - Facoltà di Ingegneria
A.A. 1999-00 - Sessione Invernale
Prova scritta di Fisica Generale I del 13-01-00

Esercizio 1

Un corpo puntiforme di massa m è posto all'estremo libero di una molla ideale di lunghezza a riposo ℓ e oscilla su un piano orizzontale privo di attrito. Osservando che l'ampiezza del moto armonico è d , e l'accelerazione all'estremo destro della traiettoria vale a , si calcoli:

- a) la frequenza di oscillazione;
- b) la velocità del corpo nella posizione di equilibrio.
- c) Si scriva la relazione tra la forza agente sul punto materiale e la posizione del corpo nel sistema di riferimento dato, e la relazione più generale che esprime la forza in funzione del tempo.

Si assuma nei calcoli: $m = 1.0$ g, $d = 2.0$ mm, $a = -8.0 \cdot 10^3$ m/s².



Svolgimento:

- a) Nel punto di coordinata $x = \ell + d$ l'accelerazione vale $a = -\omega^2 d$, da cui

$$\nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{|a|}{d}} = 3.18 \cdot 10^2 \text{ Hz.}$$

- b) Scriviamo la conservazione dell'energia meccanica. L'energia è puramente potenziale all'estremo della traiettoria e puramente cinetica quando il corpo attraversa la posizione di equilibrio:

$$\frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 d^2$$

da cui

$$v = \omega d = \sqrt{|a|d} = 4.0 \text{ m/s}$$

c)

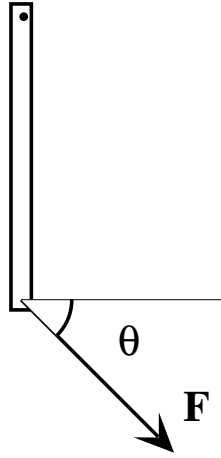
$$\begin{aligned}F(x) &= -m\omega^2(x - \ell) \\F(t) &= -m\omega^2[x(t) - \ell] = -m\omega^2 d \sin(\omega t + \phi)\end{aligned}$$

Esercizio 2

Una sbarra omogenea di lunghezza ℓ e massa M si trova in posizione verticale ed è incernierata all'estremo superiore. L'estremità libera è colpita da una forza impulsiva di intensità F per una durata temporale τ . Calcolare:

- il momento angolare acquisito dalla sbarra;
- il valore massimo U_0 dell'energia potenziale della sbarra e la corrispondente posizione h del centro di massa;
- la reazione vincolare a cui è sottoposta la sbarra nel momento in cui si ferma nel punto più alto.

Si assuma nei calcoli: $\ell = 1.0$ m, $M = 2.5$ kg, $F = 150$ N, $\theta = 45^\circ$, $\tau = 2.0 \cdot 10^{-2}$ s, $g = 9.81$ m/s².



Svolgimento:

- Rispetto al punto in cui la sbarra è incernierata $I\alpha = M^{(e)} = F \cos \theta \ell$.
Scrivendo $\alpha = \Delta\omega/\tau$, si ha

$$L = I\Delta\omega = F \cos \theta \ell \tau = 2.12 \text{ Nms.}$$

b) Usiamo la conservazione dell'energia meccanica:

$$\begin{aligned} U_0 &= \frac{1}{2} I \omega^2 = \frac{F^2 \tau^2 \cos^2 \theta \ell^2}{2I} = \frac{F^2 \tau^2 \cos^2 \theta \ell^2}{2\lambda \int_0^\ell x^2 dx} = \frac{3F^2 \tau^2 \cos^2 \theta}{2M} = \\ &= 2.7 \text{ J}, \\ h &= \frac{U_0}{Mg} = \frac{3F^2 \tau^2 \cos^2 \theta}{2M^2 g} = 0.11 \text{ m}. \end{aligned}$$

c) Scriviamo la I equazione cardinale della dinamica nel momento in cui la sbarra si ferma in alto: $\mathbf{R} + M\mathbf{g} = M\mathbf{a}$. Detto ϕ l'angolo che la sbarra forma con la verticale nel momento in cui la sbarra si ferma in alto, per l'accelerazione del centro di massa si ha $a = \alpha \ell/2$ con direzione tangente al cerchio di raggio $\ell/2$ e centro sul perno:

$$\mathbf{a} = -\alpha \frac{\ell}{2} (\cos \phi, \sin \phi).$$

L'accelerazione angolare segue dalla II equazione cardinale della dinamica: $I\alpha = Mg \sin \phi \ell/2$. L'angolo ϕ viene da considerazioni geometriche:

$$\frac{\ell}{2} \cos \phi = \left(\frac{\ell}{2} - h \right),$$

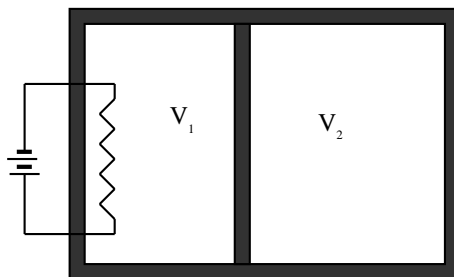
$\phi = \arccos(1 - 2h/\ell)$. Si ottiene quindi

$$\mathbf{R} = M\mathbf{a} - M\mathbf{g} = -Mg \left(\frac{\sin \phi \cos \phi}{12}, \frac{\sin^2 \phi}{12} - 1 \right) = (-0.996, 23.7) \text{ N}.$$

Esercizio 3

Un cilindro isolato termicamente di volume V_0 è diviso in due parti da un setto adiabatico in grado di scorrere senza attrito. Nella prima camera vi sono n moli di un gas perfetto biatomico, nella seconda vi siano $2n$ moli dello stesso gas. Inizialmente le due sezioni hanno la stessa temperatura T_0 e sono all'equilibrio meccanico. Con un processo quasi statico si somministra calore alla prima sezione finché i due volumi risultano uguali. Si calcoli:

- pressione e temperatura delle due sezioni, prima e dopo il processo;
- il calore fornito e la variazione di entropia delle due sezioni;
- la temperatura T_e che il sistema raggiunge dopo la rimozione del setto di separazione.



Si assumo nei calcoli: $V_0=30$ L, $n=1.0$, $T_0=300$ K.

Svolgimento:

a) consideriamo la sezione del cilindro che viene compressa. Si avrà:

$$T_0 \left(\frac{2}{3}V_0\right)^{\gamma-1} = T_2 \left(\frac{V_0}{2}\right)^{\gamma-1}$$

$$T_2 = T_0 \left(\frac{4}{3}\right)^{\gamma-1} = 336.6 \text{ K}$$

$$\Delta U_2 = 2nC_V(T_2 - T_0) = 2nC_V T_0 \left[\left(\frac{4}{3}\right)^{\gamma-1} - 1\right]$$

$$L_2 = -\Delta U_2$$

Per quanto riguarda la pressione

$$P_0 = \frac{3nRT_0}{V_0} = 2.49 \cdot 10^5 \text{ Pa}$$

$$P_2 = \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma P_0 = \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma \frac{3nRT_0}{V_0} = 3.73 \cdot 10^5 \text{ Pa}$$

e sono le stesse pressioni che si trovano nella prima sezione. Si ha allora $P_1 V_0/2 = nRT_1$ da cui

$$T_1 = \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma \frac{P_0 V_0}{2nR} = \frac{3}{2} \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma T_0 = 2T_2 = 673.2 \text{ K}$$

$$\Delta U_1 = nC_V(T_1 - T_0) = nC_V T_0 \left[2 \left(\frac{4}{3}\right)^{\gamma-1} - 1\right]$$

$$L_1 = -L_2.$$

b) Per quanto riguarda il calore e l'entropia

$$Q = \Delta U_1 + L_1 = \Delta U_1 + \Delta U_2 = nC_V(4T_2 - 3T_0)$$

$$\begin{aligned}
&= 3nC_V T_0 \left[\left(\frac{4}{3}\right)^\gamma - 1 \right] = 9.28 \cdot 10^3 \text{ J} \\
\frac{\delta Q}{T} &= \frac{dU}{T} + \frac{PdV}{T} = nC_V \frac{dT}{T} + nR \frac{dV}{V} \\
S_1 - S_0 &= nC_V \ln \frac{3}{2} \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma + nR \ln \frac{3}{2} = nC_P \ln \frac{3}{2} + \gamma nC_V \ln \frac{4}{3} = \\
&= 20.2 \text{ J/K}
\end{aligned}$$

c) Il processo in questione equivale alle due espansioni libere isoterme seguite dal contatto termico. La temperatura di equilibrio vale

$$T_e = \frac{nT_1 + 2nT_2}{3n} = \frac{4}{3}T_2 = \left(\frac{4}{3}\right)^\gamma T_0 = 448.8 \text{ K}$$