# **SOLUZIONI**

## 1.

In base al secondo principio della dinamica abbiamo per la massa 1 e la massa 2 rispettivamente (con ovvio significato dei simboli):

$$\begin{cases}
 ma = mg \sin \alpha - \mu_1 mg \cos \alpha - T \\
 ma = mg \sin \alpha - \mu_2 mg \cos \alpha + T
\end{cases}$$

Sottraendo la prima equazione dalla seconda otteniamo:

$$2T = (\mu_2 - \mu_1)mg \cos \alpha$$

e quindi:

$$T = \frac{(\mu_2 - \mu_1)mg \, \cos \alpha}{2} = 0.85 \, N$$

Ovviamente lo stesso risultato si poteva anche ottenere ricavando  $\alpha$  dall'equazione del moto dell'insieme delle due masse:

 $2ma = 2mg \sin \alpha - \mu_1 mg \cos \alpha - \mu_2 mg \cos \alpha$ 

e sostituendola in una qualsiasi delle prime due equazioni.

## 2.

Il cannoncino ed il proiettile si muovono inizialmente insieme a velocità V, mentre, dopo lo sparo, il proiettile parte con velocità v ed il cannoncino si arresta istantaneamente. Applicando quindi la legge di conservazione della quantità di moto, si ha:

$$(M+m)V=mv$$

Siccome inoltre lo sparo è provocato dalla sola forza elastica, che è una forza conservativa, possiamo ricavare l'energia potenziale  $U_{el}$  inizialmente immagazzinata nella molla dalla legge di conservazione dell'energia meccanica:

$$\frac{1}{2}(M+m)V^2 + U_{el} = \frac{1}{2}mv^2$$

Risolvendo il sistema di due equazioni nelle due incognite v ed  $U_{el}$ , possiamo ricavare l'energia potenziale richiesta:

$$U_{el} = \frac{1}{2} \frac{M}{m} (M + m) V^2 = 55J$$

3.

Una macchina termica reversibile che scambia calore unicamente con due sorgenti a temperatura costante è una macchina di Carnot. Il rendimento è:

$$n = \frac{L}{Q_1} = 1 - \frac{T_2}{T_1} = 16.7\%$$

Il lavoro prodotto in ogni ciclo è quindi:

$$L = nQ_1 = 100J$$

#### **SOLUZIONE N.4**

La densità di carica totale è:  $\rho = \frac{Q}{(4/3)\pi R^3}$  Applichiamo il teorema di Gauss ad una sfera s di raggio r concentrica alla sfera carica per r > R:

$$\Phi(E)_s = \frac{1}{\epsilon_0} \int_s \rho(r) d\tau$$

dove  $d\tau$  e' l'elementino infinitesimo di volume. Sfruttando la definizione di flusso e la simmetria sferica del campo possiamo scrivere:

$$E(r)4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^R \frac{Q}{(4/3)\pi r^3} dr$$
$$E(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$

Mentre per r < R abbiamo

$$q(r) = \rho(4/3)\pi r^3 = \frac{Qr^3}{R^3},$$

quindi:

$$E(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} r$$

## **SOLUZIONE N.5**

Il flusso del campo magnetico B che attraversa la spira e':

$$\Phi(B) = \int_{\Sigma} B \cdot u_n d\Sigma = Bl^2 cos(\theta) = Bl^2 cos(\omega t)$$

dove  $u_n$  e' il verrsore uscente alla spira, l e' il lato della spira e  $\theta = \omega t$  e' l'angolo tra il campo magnetico e il versore uscente. La forza elettromotrice indotta sulla spira e'

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi(B)}{dt} = \omega B l^2 sen(\omega t)$$

la forza elettromotrice indotta e' quella di un generatore di corrente alternata. Al massimo vale:

$$\mathcal{E}_{max} = \omega B l^2$$

La corrente che scorre nella spira e':

$$i = \frac{\mathcal{E}}{R} = \frac{\omega B l^2}{R} sin(\omega t)$$

quindi la potenza per tenerla in rotazione vale:

$$P = \mathcal{E}i = \frac{[\omega B l^2 sen(\omega t)]^2}{R}$$