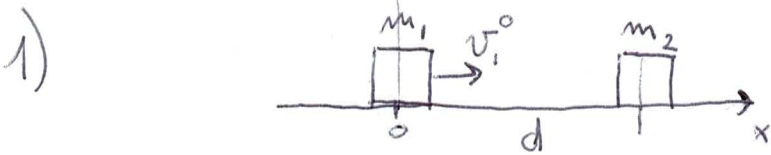


# SOLUZIONI del 2/7/19



(DIMENSIONI BLOCCHI piccole rispetto a d)

URTO COMPLETAMENTE ANELASTICO

cons. q.d.m.  $m_1 v_1^1 = (m_1 + m_2) V^0$

$v_1^0$  = vel. iniziale di  $m_1$

$v_1^1$  = vel. di  $m_1$  prima dell'urto

BILANCIO ENERGIA PRIMA dell'urto

$$\frac{1}{2} m_1 (v_1^1)^2 - \frac{1}{2} m_1 (v_1^0)^2 = -\mu m_1 g d$$

$$V^0 = \frac{m_1}{(m_1 + m_2)} (v_1^1)$$

1° CONDIZIONE: per avere l'urto

$$(v_1^1)^2 \geq 0 \Rightarrow (v_1^0)^2 \geq 2\mu g d$$

$$(v_1^1)^2 = (v_1^0)^2 - 2\mu g d$$

DOPO L'URTO

$X_0$  = spazio percorso dai due blocchi uniti

$$0 - \frac{1}{2} (m_1 + m_2) V^0^2 = -\mu (m_1 + m_2) g X_0$$

$$d = L - X_0$$

$$d = L - X_0 = L - \frac{(V^0)^2}{2\mu g} = L - \frac{m_1^2}{(m_1 + m_2)^2} \frac{(v_1^1)^2}{2\mu g} = L - \frac{m_1^2}{(m_1 + m_2)^2} \frac{(v_1^0)^2}{2\mu g} + \frac{m_1^2}{(m_1 + m_2)^2} \frac{d}{2\mu g}$$

$$d \left( 1 - \frac{m_1^2}{(m_1 + m_2)^2} \right) = \frac{2L\mu g (m_1 + m_2)^2 - m_1^2 (v_1^0)^2}{2\mu g (m_1 + m_2)^2}$$

$$\Rightarrow d = \frac{2L\mu g (m_1 + m_2)^2 - m_1^2 (v_1^0)^2}{2\mu g (m_2^2 + 2m_1 m_2)}$$

Condizione  $d \geq 0 \Rightarrow 2L\mu g (m_1 + m_2)^2 - m_1^2 (v_1^0)^2 \geq 0$

$$\Rightarrow v_1^0 \leq \sqrt{\frac{2L\mu g (m_1 + m_2)^2}{m_1^2}} \quad \text{ma anche } v_1^0 \geq \sqrt{2\mu g d} \text{ quindi}$$

sostituendo "d" oppure considerando che la distanza percorsa non dipende dalla massa si trova che  $v_1^0 \geq \sqrt{2\mu g L}$

SOLUZIONI del 2/7/19

2) In seguito al primo versamento di  $n$  litri d'acqua la pressione nel fondo aumenterà proporzionalmente all'aumento di livello.

$$\Delta h = \frac{\Delta P}{\rho g}$$

Aggiungendo altri  $\frac{2}{3}n$  litri l'altezza totale  $H$  sarà

$$H = h + \Delta h + \frac{2}{3}\Delta h = h + \frac{5}{3} \frac{\Delta P}{\rho g} = 17,1 \text{ cm}$$

3)  $\rho = \frac{\alpha}{R}$  per  $r \leq R$   $E 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho dz$   $dz = 2\pi r l dr$

per  $r \leq R$

$$E 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^r \frac{\alpha}{R} 2\pi r l dr = \frac{\alpha 2\pi l}{\epsilon_0} r \Rightarrow E_1(r \leq R) = \frac{\alpha}{\epsilon_0}$$

$$E 2\pi r l = \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^R \frac{\alpha}{R} 2\pi r l dr \Rightarrow E_2(r \geq R) = \frac{\alpha}{\epsilon_0} \frac{R}{r}$$

Energia contenuta dentro il volume cilindrico di altezza  $l$  e raggio  $R$

$$\mathcal{E}_1 = U_2 \tau = \frac{1}{2} \epsilon_0 E_1^2 \pi R^2 l = \frac{1}{2} \frac{\alpha^2}{\epsilon_0} \pi R^2 l$$

Energia contenuta nel volume cilindrico di raggio interno  $R$  e raggio esterno  $R'$  e altezza  $l$

$$\mathcal{E}_2 = \int_R^{R'} \frac{1}{2} \epsilon_0 \frac{\alpha^2}{\epsilon_0^2} \frac{R^2}{r^2} \frac{1}{R} 2\pi r l dr = \frac{1}{2} \frac{\alpha^2}{\epsilon_0} \pi R^2 l \left( 2 \ln \frac{R'}{R} \right)$$

Condizione  $\mathcal{E}_1 = \mathcal{E}_2 \Rightarrow 1 = 2 \ln \frac{R'}{R} \Rightarrow R' = R \sqrt{e}$

4) Flusso che attraversa la spira di raggio  $b > a$

$$I_{sol}(\tau) = I_0 \sin \omega \tau \Rightarrow B(\tau) = \mu_0 n I_0 \sin \omega \tau$$

$$\Phi_B(\tau) = \mu_0 n I_0 \pi a^2 \sin \omega \tau$$

Corrente nella spira

$$I_{spira} = \frac{f.e.m.}{R} = - \frac{d\Phi/d\tau}{R} = - \frac{\mu_0 n I_0 \pi a^2 \omega \cos \omega \tau}{R}$$

Energia dissipata in un periodo nella spira

$$\begin{aligned} Q &= \int_0^T R I^2(\tau) d\tau = \frac{(\mu_0 n I_0 \pi a^2 \omega)^2}{R} \int_0^T \cos^2 \omega \tau d\tau = \\ &= \frac{\mu_0^2 n^2 I_0^2 \pi^2 a^4}{R} \left(\frac{2\pi}{T}\right)^2 \frac{T}{2} = \frac{2 \mu_0^2 n^2 I_0^2 \pi^2 a^4}{RT} \end{aligned}$$