



24/9/2010

ore 13:00

FISICA (secondo appello)

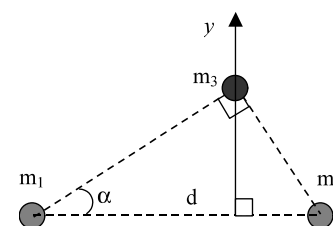
Proff. Ciucci, Della Valle, Magni, Nisoli, Torricelli

1) Un corpo puntiforme di massa $m_1 = 3$ kg inizialmente fermo a un'altezza $H = 1$ m scivola su un piano inclinato liscio. Il corpo urta in modo completamente anelastico un secondo corpo puntiforme di massa $m_2 = 2m_1$, fermo su un piano orizzontale liscio e collegato ad una molla di costante elastica $k = 2 \times 10^3$ N/m. Assumendo approssimativamente $g = 10$ m/s², si calcoli la massima compressione della molla.



2) Tre corpi puntiformi di massa m_1 , m_2 e m_3 sono disposti nei vertici di un triangolo rettangolo (vedi figura).

- Si determini per quale valore del rapporto m_2/m_1 la forza gravitazionale risultante su m_3 ha componente solo sull'asse y .
- Si determini l'energia potenziale gravitazionale della massa m_3 .



3) Si ricavi il periodo delle piccole oscillazioni in un piano verticale di un'asta rigida, omogenea, di sezione trascurabile, di lunghezza d e massa m , incernierata in un suo estremo.

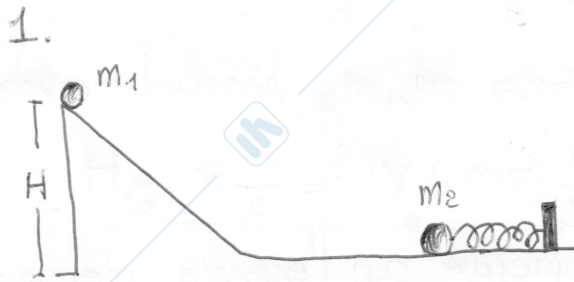
4) Un gas ideale monoatomico subisce una trasformazione reversibile costituita da un raffreddamento a volume costante (A→B) seguito da un riscaldamento a pressione costante (B→C). Il calore totale scambiato dal gas è zero e $T_A = 2T_B$.

- Si calcoli la temperatura finale del gas, T_C , in funzione di T_A .
- È possibile riportare il gas nello stato iniziale (A) mediante una trasformazione adiabatica?

5) Un gas ideale compie una trasformazione adiabatica irreversibile. Si dica se la pressione finale del gas è maggiore, minore o uguale a quella che si otterrebbe con una trasformazione adiabatica reversibile che, a partire dal medesimo stato iniziale, producesse un'identica variazione di temperatura.

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA ,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



Inizialmente m_1 è ferma quindi possiede energia meccanica

$$E_{1i} = m_1 g H$$

Appena prima dell'urto m_1 possiede invece energia meccanica

$$E_{1F} = \frac{1}{2} m_1 v_1^2$$

Poiché la caduta di m_1 avviene sotto l'azione di sole forze conservative, la sua energia meccanica si conserva e abbiamo

$$E_{1i} = E_{1F} \Rightarrow m_1 g H = \frac{1}{2} m_1 v_1^2$$

$$\text{da cui } v_1 = \sqrt{2gh}$$

L'urto di m_1 con m_2 avviene sotto l'azione di forze non impulsive (molla) quindi nell'urto si conserva la quantità di moto totale del sistema m_1, m_2 . Inoltre per l'ipotesi di anelasticità dell'urto dovrà essere $v_1' = v_2' = v'$, velocità di m_1 e di m_2 dopo l'urto.

$$\vec{p} = m_1 v_1 \hat{u}_x \quad (\text{q.t.a. di moto prima dell'urto})$$

$$\vec{p}' = (m_1 + m_2) v' \hat{u}_x = 3 m_1 v' \hat{u}_x \quad (\text{q.t.a. di moto appena dopo l'urto})$$

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



$$\vec{p}_i = \vec{p} \Rightarrow v' = \frac{1}{3} v_1 = \frac{1}{3} \sqrt{2gH}$$

Dopo l'urto il sistema m_1, m_2 possiede energia cinetica

$$E_c' = \frac{1}{2} (3m_1) v'^2 = \frac{1}{3} m_1 gH$$

e tale energia coincide con l'energia meccanica E' del sistema poiché inizialmente la molla è a riposo (energia potenziale elastica nulla), quindi

$$E' = E_c' = \frac{1}{3} m_1 gH$$

Quando la molla giunge alla massima compressione, allora la velocità di m_1, m_2 sarà nulla e l'energia del sistema sarà data dalla sola energia potenziale elastica della molla

$$E'' = E_p'' = \frac{1}{2} K(\Delta L)^2$$

con ΔL massima compressione della molla.

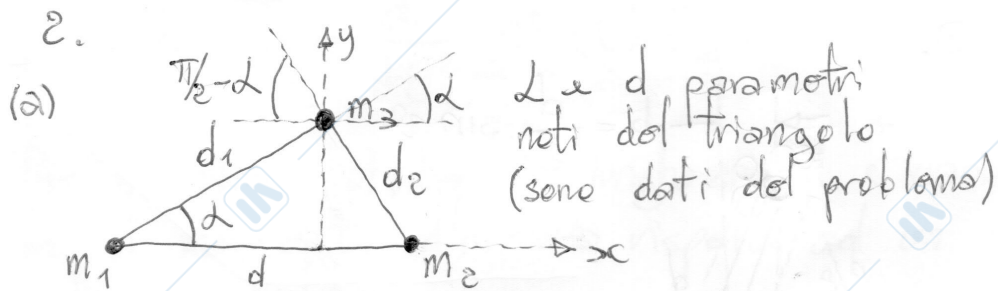
Poiché la compressione della molla avviene sotto l'azione di sole forze conservative (forza elastica) l'energia meccanica del sistema si conserva e abbiamo

$$E' = E'' \Rightarrow \frac{1}{3} m_1 gH = \frac{1}{2} K(\Delta L)^2$$

$$\Rightarrow \Delta L = \sqrt{\frac{2}{3} \frac{m_1 gH}{K}} = 0.1 \text{ m}$$

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



$$d_1 = d \cos \alpha$$

$$d_2 = d \sin \alpha$$

$$F_{31,x} = -G \frac{m_1 m_3}{d_1^2} \cos \alpha = -G \frac{m_1 m_3}{d^2 \cos \alpha}$$

$$F_{32,x} = G \frac{m_2 m_3}{d_2^2} \cos(\pi/2 - \alpha) = G \frac{m_2 m_3}{d^2 \sin \alpha}$$

Equilibrio lungo direzione x (risultante lungo x nulla):

$$F_{31,x} + F_{32,x} = 0$$

$$\frac{m_1}{\cos \alpha} = \frac{m_2}{\sin \alpha} \Rightarrow \frac{m_2}{m_1} = \tan(\alpha)$$

(b)

$$E_p = -G \frac{m_1 m_3}{d_1} - G \frac{m_2 m_3}{d_2} =$$

$$= -G \frac{m_1 m_3}{d} \left(\frac{1}{\cos \alpha} + \frac{\tan \alpha}{\sin \alpha} \right) =$$

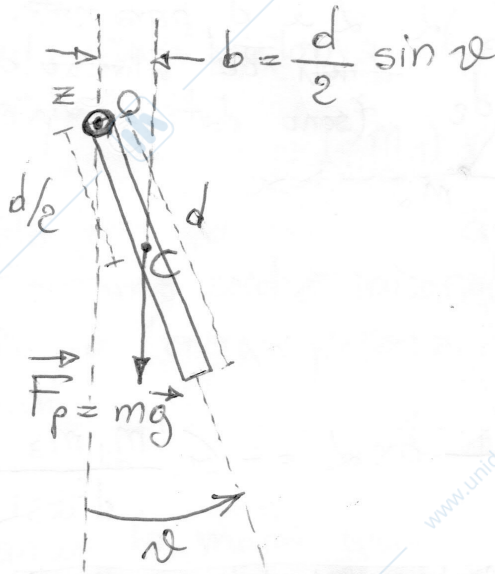
$$= -2 m_1 m_3 G / d \cos \alpha$$

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA ,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



3.



Sull'asta agisce un momento risultante dovuto alla forza peso (applicata nel centro di massa C dell'asta) pari a

$$\vec{\tau}_0 = \vec{OC} \times \vec{F}_p = -\frac{1}{2} d mg \sin \alpha \hat{u}_z$$

Sappiamo inoltre che per un corpo rigido di momento d'inerzia I , la seconda equazione cardinale della dinamica diventa:

$$\vec{\tau}_0 = \frac{d\vec{L}_0}{dt} = I_0 \vec{\alpha}$$

(nell'ipotesi che il corpo rigido ruoti intorno ad un asse fisso z passante per il polo O).

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



essendo $\vec{L} = \frac{d^2}{dt^2} \vartheta(t) \hat{U}_z$.

Per un'asta sottile di lunghezza d e massa m , il momento d'inerzia rispetto ad un estremo vale:

$$I_0 = \int_0^d \left(\frac{m}{d} r^2 \delta r \right) = \left(\begin{array}{l} r \text{ coordinata} \\ \text{assiale dell'asta} \\ \text{e } \delta \text{ sezione} \\ \text{dell'asta} \end{array} \right) dm(r)$$

$$= \frac{1}{3} m d^2$$

Otteniamo quindi l'equazione del moto oscillatorio dell'asta:

$$\vec{\tau}_0 = \frac{1}{3} m d^2 \vec{L}$$

$$-\frac{1}{2} m g d \sin \vartheta = \frac{1}{3} m d^2 \frac{d^2 \vartheta}{dt^2}$$

Ipotesi di piccole oscillazioni: $\sin \vartheta = \vartheta$

$$\frac{d^2 \vartheta}{dt^2} + \left(\frac{3}{2} \frac{g}{d} \right) \vartheta = 0$$

ω^2

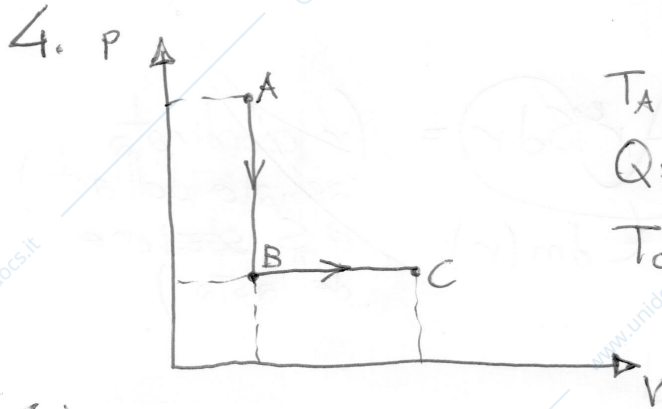
equazione di un moto armonico di $\omega = \sqrt{\frac{3}{2} \frac{g}{d}}$

- Si ricorda di:
- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
 - **FIRMARE** l'elaborato,
 - **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



Il periodo della oscillazione sarà quindi

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{ed}{3g}}$$



$$T_A = 2 T_B$$

$$Q = Q_{AB} + Q_{BC} = 0$$

$$T_C = ?$$

(a)

$$Q = n C_V (T_B - T_A) + n C_P (T_C - T_B) = 0$$

$$C_V = \frac{3}{2} R \quad (\text{gas ideale monoatomico})$$

$$C_P = C_V + R = \frac{5}{2} R \quad (\text{relazione di Mayer})$$

$$n = 1 \text{ mol}$$

$$-\frac{3}{2} \frac{1}{2} T_A + \frac{5}{2} T_C - \frac{5}{2} \frac{1}{2} T_A = 0$$

$$\frac{5}{2} T_C = 2 T_A \Rightarrow T_C = \frac{4}{5} T_A$$

(b)

Dipende, infatti l'adiabatica $C \rightarrow A$ porterebbe alla realizzazione di un ciclo TD in cui il calore scambiato sarebbe pari a zero, cosa che unitamente al primo principio della TD implicherebbe che sia $L = 0$, quindi $L_{BC} = -L_{CA}$. Tale risultato è impossibile solo per transf. adiab. reversibile ma non è detto che sia impossibile con transf. adiab. irreversibile.

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



5.

Siano A e B gli stati termodinamici di equilibrio rispettivamente iniziale e finale per la trasformazione adiab. irreversibile considerata. A e B appartengono rispettivamente alle isoterme a temperatura T_A e T_B .

Diciamo B' lo stato termodinamico di equilibrio finale della trasformazione adiabatica reversibile in esame.

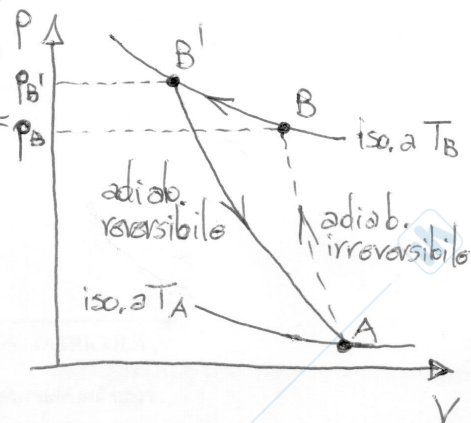
Per ipotesi sarà $T_{B'} = T_B$.

Si chiede se p_B è $>$, $<$ o $=$ a $p_{B'}$.

Poiché l'adiabatica $A \rightarrow B'$ è reversibile, possiamo considerare l'adiabatica $B' \rightarrow A$, che insieme alla adiabatica irreversibile $A \rightarrow B$ e alla isoterma reversibile $B \rightarrow B'$ forma un ciclo termodinamico irreversibile (vedi Figura).

Per tale ciclo la disuguaglianza di Clausius for-
miscie.

$$\oint \frac{dQ}{T} < 0$$



- Si ricorda di:
- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
 - **FIRMARE** l'elaborato,
 - **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.



$$\begin{aligned}
 \oint \frac{dQ}{T} &= \int_A^B \frac{dQ}{T} + \int_B^{B'} \frac{dQ}{T} + \int_{B'}^A \frac{dQ}{T} = \\
 &= \int_B^{B'} \frac{dQ}{T} = \int_{V_B}^{V_{B'}} \frac{nR \cancel{\pi} dV}{\cancel{\pi} V} = nR \ln\left(\frac{V_{B'}}{V_B}\right) = \\
 &= nR \ln\left(\frac{p_B}{p_{B'}}\right) < 0 \quad \text{sse } p_B < p_{B'}
 \end{aligned}$$

Concludiamo che la pressione finale del gas al termine della adiabatica irreversibile è minore di quella che si otterrebbe con una adiabatica reversibile (tra le stesse temperature estreme).

Si ricorda di:

- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA,
- **FIRMARE** l'elaborato,
- **MOTIVARE** e **COMMENTARE** adeguatamente le formule utilizzate.