# Esame 28 Giugno 2017

Roberto Bonciani e Paolo Dore

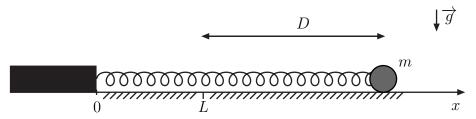
Corso di Fisica Generale 1
Dipartimento di Matematica
Università degli Studi di Roma "La Sapienza"
Anno Accademico 2016-2017

# Esame - Fisica Generale I 28 Giugno 2017

R. Bonciani, P. Dore

#### Esercizio 1

Una molla ideale (massa nulla, costante elastica k=19.6 N/m e lunghezza a riposo L=40 cm) è poggiata su una guida orizzontale. Un estremo è fissato nel punto O, mentre all'altro estremo è agganciato un punto materiale di massa m=100 g. La guida è scabra e il coeffiente d'attrito dinamico fra m e guida è  $\mu_d=0.5$ . Inizialmente la molla è allungata di un tratto D=30 cm. Quando viene lasciata libera, la massa m inizia ad oscillare.

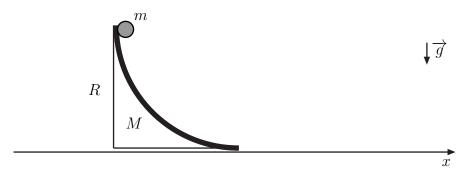


#### Determinare

- 1. La distanza minima da O raggiunta da m.
- 2. La velocità con cui m passa la seconda volta per L (considerare che l'attrito statico è tale che m, fermatosi nel punto di minima distanza da O, possa ripartire sotto l'azione della molla).

#### Esercizio 2

Una massa puntiforme m=200 g parte da ferma dall'altezza R=50 cm e si muove lungo un blocco di massa M=1 kg con profilo a forma di quarto di circonferenza di raggio R. Il blocco è disposto in un piano verticale ed è libero di muoversi senza attrito su di un piano orizzontale (asse delle x). La superficie di contatto fra blocco e punto materiale è scabra.

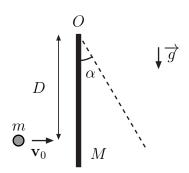


Sapendo che m arriva alla base del blocco con velocità pari a  $v_0 = 0.5$  m/s in modulo, calcolare:

- 1. La velocità finale del blocco di massa M.
- 2. Il lavoro fatto dalla forza d'attrito.

#### Esercizio 3

Un'asta di lunghezza L = 50 cm e massa M = 0.5 kg è libera di ruotare attorno al suo estremo O in un piano verticale (in presenza di gravità). Un proiettile di massa m = 0.2 kg e velocità iniziale  $v_0 = 5$  m/s orizzontale, si conficca nell'asta a distanza D = 30 cm da O (urto perfettamente anelastico).



Determinare l'angolo massimo  $\alpha$  di oscillazione del sistema dopo l'urto.

#### Esercizio 4

Un blocco di rame di massa  $m_R = 300$  g e temperatura  $T_R = 97$  °C (con calore specifico  $c_R = 385$  J/kg K) viene posto in un calorimetro ideale riempito con una massa  $m_A = 100$  g di acqua alla temperatura  $T_A = 7$  °C (calore specifico  $c_A = 4186$  J/kg K). Determinare la variazione di entropia del sistema al raggiungimento dell'equilibrio termico.

#### Esercizio 5

Un gas perfetto monoatomico, in equilibrio nello stato A (a  $p_A$ ,  $V_A$  e  $T_A$ ), viene riscaldato in maniera irreversibile mantenendo il suo volume costante fino a raggiungere lo stato di equilibrio B, a pressione  $p_B$  e temperatura  $T_B = 300$  K. In conseguenza di questo riscaldamento, il gas subisce una variazione di entropia di  $\Delta S = 4$  J/K. Successivamente, il gas torna alla pressione iniziale,  $p_A$ , tramite una trasformazione isoterma reversibile, che lo porta allo stato di equilibrio C con  $p_C = p_A$  e volume  $V_C$ . Calcolare il lavoro compiuto dal gas nella trasformazione dallo stato A allo stato C.

### Soluzione esercizio 1

1. La distanza minima da O (indichiamola con  $x_1$ ) viene raggiunta dopo il primo semi periodo. Utilizziamo il teorema delle forze vive.

L'energia iniziale è tutta potenziale e vale

$$E_{in} = \frac{1}{2}kD^2. (1)$$

Dopo il primo semi periodo il punto si ferma e di nuovo l'energia finale è tutta potenziale

$$E_{fin} = \frac{1}{2}k(L - x_1)^2. (2)$$

Il teorema delle forze vive dice che

$$L_{Dx_1} = T_{x_1} - T_D = 0, (3)$$

poiché l'energia cinetica iniziale e quella finale sono nulle. D'altra parte

$$L_{Dx_1} = \frac{1}{2}kD^2 - \frac{1}{2}k(L - x_1)^2 + \int_{L+D}^{x_1} \mathbf{F}_{attr} \cdot d\mathbf{x}.$$
 (4)

La forza d'attrito è costante e ha come modulo

$$F_{attr} = mg\mu_d \tag{5}$$

e si oppone al moto del punto. Quindi, alla fine si ottiene la seguente equazione

$$\frac{1}{2}kD^2 - \frac{1}{2}k(L - x_1)^2 - \mu_d mg(L + D - x_1) = 0.$$
 (6)

Per trovare  $x_1$  dobbiamo quindi risolvere l'equazione di secondo grado

$$x_1^2 - 2\left[\frac{\mu_d mg}{k} + L\right] x_1 - D^2 + L^2 + 2\frac{\mu_d mg}{k}(L+D) = 0.$$
 (7)

Le due soluzioni sono

$$x_1 = \frac{\mu_d mg}{k} + L \pm \sqrt{\left[\frac{\mu_d mg}{k} + L\right]^2 + D^2 - L^2 - 2\frac{\mu_d mg}{k}(L+D)}.$$
 (8)

Quindi, abbiamo le due soluzioni

$$x_1^+ = 0.7 \text{ m},$$
 (9)

$$\bar{x}_1 = 0.15 \text{ m}.$$
 (10)

La soluzione  $x_1^+$  non è accettabile e si prende

$$x_1 = x_1^- = 15 \text{ cm}$$
 (11)

2. Per trovare la velocità in L si utilizza di nuovo il teorema delle forze vive. Il punto riparte da fermo in  $x_1$  soggetto alla forza elastica e alla forza d'attrito. Si ha

$$L_{x_1L} = \frac{1}{2}mv^2 (12)$$

е

$$L_{x_1L} = \frac{1}{2}k(L - x_1)^2 + \int_{x_1}^{L} \mathbf{F}_{attr} \cdot d\mathbf{x} = \frac{1}{2}k(L - x_1)^2 - mg\mu_d(L - x_1).$$
 (13)

Quindi, prendendo il valore positivo della velocità:

$$v = \sqrt{\frac{k}{m}(L - x_1)^2 - 2\mu_d g(L - x_1)} = 3.13 \text{ m/s}.$$
 (14)

# Soluzione esercizio 2

1. L'unica forza esterna che agisce sul sistema è la forza di gravità, che è diretta lungo l'asse delle y. Quindi durante il moto si conserva la componente x della quantità di moto del sistema. Se  $V_x$  è la velocità finale del blocco, visto che  $v_0$ , velocità finale del punto materiale, è diretta lungo l'asse delle x, si ha

$$MV_x + mv_0 = 0, (15)$$

da cui

$$V_x = -\frac{m}{M}v_0 = -0.1 \text{ m/s}.$$
 (16)

2. Per trovale il lavoro della forza d'attrito,  $L_{attr}$ , utilizziamo il teorema delle forze vive. Si ha

$$L = T_{fin} - T_{in}. (17)$$

L'energia cinetica finale del sistema è data dalla somma delle energie cinetiche delle due parti:

$$T_{fin} = \frac{1}{2}mv_0^2 + \frac{1}{2}MV_x^2 = \frac{1}{2}mv_0^2\left(1 + \frac{m}{M}\right), \tag{18}$$

mentre  $T_{in} = 0$ . D'altra parte, il lavoro totale L è dato dal lavoro compiuto dalla forza d'attrito e dal lavoro della forza peso

$$L = mgR + L_{attr}. (19)$$

Quindi, in totale si ha

$$L_{attr} = T_{fin} - mgR = \frac{1}{2}mv_0^2 \left(1 + \frac{m}{M}\right) - mgR = -0.95 \text{ J}.$$
 (20)

# Soluzione esercizio 3

Siccome le reazioni vincolari sono concentrate in O, utilizzando la seconda cardinale impulsiva centrata in O abbiamo che il momento della quantità di moto subito dopo l'urto è uguale al momento della quantità di moto subito prima dell'urto (poiché il momento delle forze impulsive rispetto ad O si annulla):

$$L_O^{in} = L_O^{fin} \,, \tag{21}$$

dove

$$L_O^{in} = mv_0 D (22)$$

e

$$L_O^{fin} = I_{tot}\omega_0, (23)$$

dove

$$I_{tot} = \frac{1}{3}ML^2 + mD^2 = 0.06 \text{ kg m}^2.$$
 (24)

Si ricava quindi la velocità angolare iniziale

$$\omega_0 = \frac{mv_0 D}{I_{tot}} = 5.03 \text{ s}^{-1}. \tag{25}$$

Subito dopo l'urto anelastico l'energia si conserva e quindi possiamo ricavare l'angolo massimo  $\alpha$  dalla conservazione dell'energia, ammettendo che in  $\alpha$  il sistema sia fermo (solo energia potenziale):

$$\frac{1}{2}I_{tot}\omega_0^2 = g\left(M\frac{L}{2} + mD\right)\left(1 - \cos\alpha\right). \tag{26}$$

Si ottiene

$$\alpha = \arccos\left(1 - \frac{I_{tot}\omega_0^2}{g(LM + 2mD)}\right) = 0.95 \text{ rad}.$$
 (27)

# Soluzione esercizio 4

Troviamo la temperatura di equilibrio  $T_{eq}$ . Si ha

$$m_R c_R (T_R - T_{eq}) = m_A c_A (T_{eq} - T_A),$$
 (28)

da cui

$$T_{eq} = \frac{m_R c_R T_R + m_A c_A T_A}{m_R c_R + m_A c_A} = 299.6 \text{ K}.$$
 (29)

La variazione di entropia sarà data dalla somma delle variazioni dei due materiali.

$$\Delta S_R = \int_{T_R}^{T_{eq}} \frac{dQ}{T} = m_R c_R \int_{T_R}^{T_{eq}} \frac{dT}{T} = m_R c_R \ln \left( \frac{T_{eq}}{T_R} \right) = -24.42 \text{ J/K}, \quad (30)$$

$$\Delta S_A = \int_{T_A}^{T_{eq}} \frac{dQ}{T} = m_A c_A \int_{T_A}^{T_{eq}} \frac{dT}{T} = m_A c_A \ln\left(\frac{T_{eq}}{T_A}\right) = 28.12 \text{ J/K},$$
 (31)

con

$$\Delta S_{tot} = \Delta S_R + \Delta S_A = 3.7 \text{ J/K}. \tag{32}$$

# Soluzione esercizio 5

Lungo la trasformazione irreversibile non è possibile calcolare la differenza di entropia, ma possiamo considerare una trasformazione analoga, isocora reversibile, e trovare che

$$\Delta S = \int_{A}^{B} \frac{dQ}{T} = nc_V \int_{T_A}^{T_B} \frac{dT}{T} = nc_V \ln\left(\frac{T_B}{T_A}\right). \tag{33}$$

Nella trasformazione  $A \to B$  il lavoro è nullo (isocora). Quindi dobbiamo considerare il lavoro fatto nella trasformazione  $B \to C$ . Trattandosi di una isoterma reversibile si ha

$$L_{BC} = nRT_B \ln \left(\frac{V_C}{V_B}\right). \tag{34}$$

Considerando che  $V_B = V_A$  e  $P_A = p_C$  e che  $p_A V_B = nRT_A$  e  $p_A V_C = nRT_B$ , si ha

$$L_{BC} = nRT_B \ln \left(\frac{T_B}{T_A}\right) = nRT_B \frac{\Delta S}{nc_V} = \frac{2T_B \Delta S}{3} = 800 \text{ J}.$$
 (35)