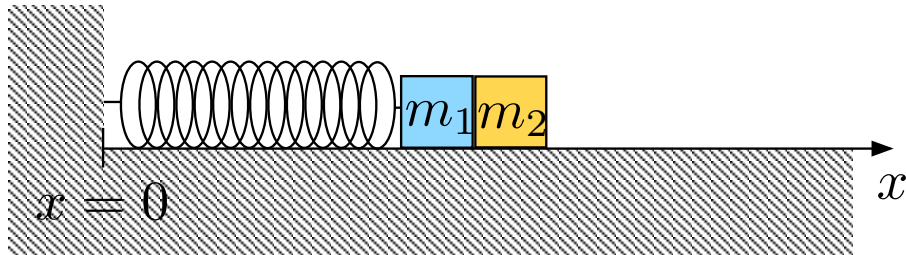


**Esercizio** (tratto dal problema 4.6 del Mazzoldi)

Sopra un piano orizzontale liscio sono posti due punti materiali di masse  $m_1 = 0.15 \text{ Kg}$  e  $m_2 = 0.37 \text{ Kg}$  a contatto tra loro. Il punto  $m_1$  è attaccato ad una molla di costante elastica  $k$ , in condizioni di riposo. Il punto  $m_1$  viene spostato verso sinistra, comprimendo la molla di  $12 \text{ cm}$  (mentre  $m_2$  rimane fermo), e viene poi lasciato libero con velocità nulla. Il punto  $m_1$  ritorna verso  $m_2$  e lo urta in modo completamente anelastico. Calcolare lo spostamento massimo verso destra del sistema.



## SOLUZIONE

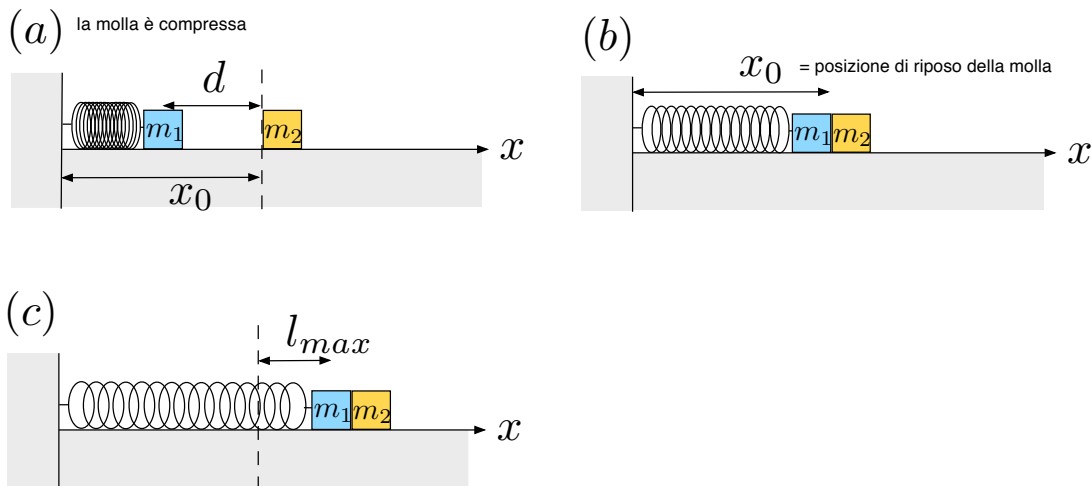
Riscriviamo innanzitutto i dati iniziali convertendo tutte le unità in quelle del Sistema Internazionale (quindi trasformando ad esempio i dati da cm in m).

### Dati iniziali:

$$\begin{aligned} m_1 &= 0.15 \text{ Kg} \\ m_2 &= 0.37 \text{ Kg} \\ d &= 0.12 \text{ m} \end{aligned}$$

Denotiamo con  $t = 0$  l'istante iniziale in cui la molla viene compressa, con  $t_u$  l'istante in cui avviene l'urto, e con  $t_f$  l'istante in cui la molla ha il massimo allungamento verso destra. Conviene pensare il moto come scomposto in queste tre fasi:

- Fase 1: dall'istante iniziale  $t = 0$  all'istante immediatamente prima dell'urto;
- Fase 2: urto tra  $m_1$  e  $m_2$ ;
- Fase 3: dall'istante immediatamente dopo l'urto all'istante in cui la molla è massimamente elongata.



1. Nella Fase 1 il moto riguarda di fatto solo il punto materiale  $m_1$ , dato che  $m_2$  rimane fermo in  $x = x_0$ . In questa fase  $m_1$  è soggetto alla sola forza elastica della molla; non c'è forza di attrito perché il piano è liscio.

- Dato che la forza elastica della molla è una forza conservativa, l'energia meccanica

$$E_m = \underbrace{\frac{1}{2}m_1v^2}_{\text{cinetica}} + \underbrace{\frac{1}{2}k(x - x_0)^2}_{\text{potenziale elastica}}$$

si conserva, ossia è costante nel tempo per tutta la Fase 1.

Pertanto ricordando che

$$t_u = \text{istante in cui avviene l'urto}$$

abbiamo che

$$E_m(t) = \text{cost} \quad \forall t \in [0; t_u - \varepsilon] \quad (1)$$

dove  $t_u - \varepsilon$  indica l'istante immediatamente precedente l'urto.

- Calcoliamo l'energia meccanica all'istante iniziale  $t = 0$ .

(a) Energia Cinetica: Il punto  $m_1$  parte da fermo, per cui l'energia cinetica è nulla

$$K(t = 0) = 0 \quad (2)$$

(b) Energia Potenziale Elastica: Il punto  $m_1$  comprime la molla di una lunghezza  $d$  rispetto alla posizione di equilibrio, per cui possiede un'energia potenziale elastica

$$U(t = 0) = \frac{1}{2}kd^2 \quad (3)$$

L'energia meccanica iniziale vale allora

$$E_m(t = 0) = K(t = 0) + U(t = 0) = \frac{1}{2}kd^2 \quad (4)$$

NB: L'espressione dell'energia potenziale elastica per un punto materiale attaccato ad una molla di costante  $k$  e lunghezza a riposo  $x_0$  vale

$$U(x) = \frac{1}{2}k(x - x_0)^2 \quad \text{e NON} \quad U = -\frac{1}{2}k(x - x_0)^2$$

Infatti è la forza  $F_{el}(x) = -k(x - x_0)$  ad avere un segno '-' (che fisicamente caratterizza il richiamo della molla) e dunque l'energia potenziale, che è legata alla forza tramite la relazione

$$F_{el} = -\frac{\partial U}{\partial x} \quad ,$$

*non* presenta alcun segno '-'. All'istante  $t = 0$  il punto  $m_1$  si trova alla coordinata  $x = x_0 - d$  (Fig(a)) che, sostituita nell'espressione di  $U(x)$ , dà la (3).

- Valutiamo ora l'energia meccanica all'istante immediatamente prima dell'urto.

(a) Energia Cinetica:  $m_1$  ha una certa velocità (incognita)  $v_-$  e dunque un'energia cinetica (incognita)

$$K(t_u - \varepsilon) = \frac{1}{2}mv_-^2 \quad (5)$$

(b) Energia Potenziale Elastica: osserviamo che al momento  $t_u$  dell'urto  $m_1$  si trova nella posizione  $x_0$  di riposo della molla; quindi

$$x(t_u - \varepsilon) = x_0 - \mathcal{O}(\varepsilon) \quad (6)$$

e l'energia potenziale elastica vale

$$U(t_u - \varepsilon) = \frac{1}{2}(x(t_u - \varepsilon) - x_0)^2 = \frac{1}{2}(x_0 - \mathcal{O}(\varepsilon) - x_0)^2 = \mathcal{O}(\varepsilon^2) \rightarrow 0 \quad (7)$$

Pertanto immediatamente prima dell'urto l'energia meccanica di  $m_1$  vale

$$E_m(t_u - \varepsilon) = K(t_u - \varepsilon) + U(t_u - \varepsilon) = \frac{1}{2}mv_-^2 \quad (8)$$

- Applichiamo ora la conservazione dell'energia meccanica nella Fase 1

$$\begin{array}{ccc}
 E_m(t=0) & = & E_m(t_u - \varepsilon) \\
 \underbrace{\frac{1}{2}kd^2}_{\substack{\text{en. mecc a } t=0 \\ \text{(solo pot. elastica)}}} & = & \underbrace{\frac{1}{2}mv_-^2}_{\substack{\text{en. mecc a } t=t_u - \varepsilon \\ \text{(solo cinetica)}}}
 \end{array} \quad (9)$$

e otteniamo la velocità di  $m_1$  immediatamente prima dell'urto:

$$v_- = d \sqrt{\frac{k}{m_1}} \quad (10)$$

- Osserviamo che, negli istanti della Fase 1 successivi a  $t = 0$ , il punto materiale  $m_1$  inizia a muoversi verso destra, rilassando sempre di più la molla. Esso aumenta dunque la sua energia cinetica a discapito dell'energia potenziale elastica. L'energia meccanica totale rimane costante nel tempo, ma si ha un 'travaso' di energia da potenziale a cinetica. Dato che la velocità di  $m_1$  varia (=aumenta) nel tempo, la sua quantità di moto

$$p = m_1 v$$

varia pure nel tempo e dunque non si conserva. Analogamente, siccome la posizione  $x(t)$  del punto materiale  $m_1$  varia nel tempo, variano nel tempo anche le quantità che dipendono dalla posizione stessa, quali la forza elastica

$$F_{el}(t) = -k(x(t) - x_0) \quad (11)$$

e l'energia potenziale

$$U(t) = \frac{1}{2}k(x(t) - x_0)^2 \quad (12)$$

che dunque non si conserva.

2. Consideriamo ora la Fase 2 dell'urto. Dal testo sappiamo che l'urto è anelastico, quindi certamente l'energia cinetica e meccanica del sistema  $m_1$  e  $m_2$  non si conservano.

- Urtando,  $m_1$  e  $m_2$  interagiscono tra loro con le mutue forze che, per definizione, sono forze interne al sistema  $m_1 + m_2$  (e che tipicamente danno luogo ad una deformazione). Inoltre il sistema è connesso alla molla attraverso  $m_1$ . Tale forza elastica rappresenta una forza *esterna* al sistema  $m_1 + m_2$ , che quindi in generale *non* è isolato. Tuttavia, notiamo che l'urto tra  $m_1$  e  $m_2$  avviene quando le due masse si trovano alla posizione  $x_0$ , che è proprio la posizione di equilibrio della molla. In tale particolare circostanza, la forza elastica è per definizione nulla

$$F_{el}(x = x_0) = -k(x_0 - x_0) = 0$$

e dunque al momento dell'urto è come se la molla non ci fosse. Nell'urto il sistema è pertanto istantaneamente isolato, e la quantità di moto  $P$  del sistema  $m_1 + m_2$  istantaneamente si conserva, ossia

$$\begin{array}{ccc}
 \underbrace{P(t_u - \varepsilon)}_{\substack{\text{quantità di moto} \\ \text{immediatamente prima dell'urto}}} & = & \underbrace{P(t_u + \varepsilon)}_{\substack{\text{quantità di moto} \\ \text{immediatamente dopo l'urto}}}
 \end{array} \quad (13)$$

Ricordando che prima dell'urto  $m_2$  è fermo, mentre dopo l'urto  $m_1 + m_2$  si muovono insieme solidalmente (urto completamente anelastico), abbiamo

$$m_1 v_- + 0 = (m_1 + m_2) v_+ \quad (14)$$

da cui

$$v_+ = \frac{m_1}{m_1 + m_2} v_- \quad (15)$$

Osserviamo che  $v_+ < v_-$  perché dopo l'urto la massa è più grande.

Sostituendo (10) in (15) otteniamo

$$v_+ = \frac{m_1}{m_1 + m_2} d \sqrt{\frac{k}{m_1}} \quad (16)$$

- Calcoliamo l'energia cinetica

$$\begin{aligned} K(t_u - \varepsilon) &= \frac{1}{2} m_1 v_-^2 && \text{(immediatamente prima dell'urto)} \\ K(t_u + \varepsilon) &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) v_+^2 = && \text{(immediatamente dopo l'urto)} \\ & \quad [\text{usiamo la (15)}] \\ &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \left( \frac{m_1}{m_1 + m_2} v_- \right)^2 = \\ &= \underbrace{\frac{1}{2} m_1 v_-^2}_{=K(t_u - \varepsilon)} \underbrace{\frac{m_1}{m_1 + m_2}}_{< 1} \end{aligned} \quad (17)$$

Quindi abbiamo

$$K(t_u + \varepsilon) = \frac{m_1}{m_1 + m_2} K(t_u - \varepsilon) \quad (18)$$

ossia

$$\underbrace{K(t_u + \varepsilon)}_{\text{immediatamente dopo l'urto}} < \underbrace{K(t_u - \varepsilon)}_{\text{immediatamente prima dell'urto}} \quad (19)$$

Nell'urto l'energia cinetica dunque non si conserva, ma diminuisce. Si noti la differenza con la quantità di moto Eq.(13). Matematicamente parlando,  $P(t)$  è una funzione continua del tempo, mentre  $K(t)$  non lo è. Ha invece una discontinuità con un salto che dipende dalle masse dei due punti materiali.

- Possiamo valutare anche l'energia potenziale. Ricordando che in prossimità dell'urto (poco prima o poco dopo) si ha

$$x(t_u \pm \varepsilon) = x_0 \pm \mathcal{O}(\varepsilon) \quad (20)$$

deduciamo che l'energia potenziale elastica vale

$$\begin{aligned} U(t_u - \varepsilon) &= \frac{1}{2}(x(t_u - \varepsilon) - x_0)^2 = \\ &= \frac{1}{2}(x_0 - \mathcal{O}(\varepsilon) - x_0)^2 = \mathcal{O}(\varepsilon^2) \rightarrow 0 \end{aligned} \quad (\text{immediatamente prima dell'urto})$$

$$\begin{aligned} U(t_u + \varepsilon) &= \frac{1}{2}(x(t_u + \varepsilon) - x_0)^2 = \\ &= \frac{1}{2}(x_0 + \mathcal{O}(\varepsilon) - x_0)^2 = \mathcal{O}(\varepsilon^2) \rightarrow 0 \end{aligned} \quad (\text{immediatamente dopo l'urto})$$

Pertanto l'energia potenziale elastica è nulla in prossimità dell'urto, e l'energia meccanica coincide con l'energia cinetica. Tenendo conto della (19) vale anche che

$$E_m(t_u + \varepsilon) = \frac{m_1}{m_1 + m_2} E_m(t_u - \varepsilon) \quad (21)$$

ossia

$$\underbrace{E_m(t_u + \varepsilon)}_{\text{immediatamente dopo l'urto}} < \underbrace{E_m(t_u - \varepsilon)}_{\text{immediatamente prima dell'urto}} \quad (22)$$

l'energia meccanica non si conserva.

### 3. Consideriamo ora la Fase 3.

- In questa fase sul sistema  $m_1 + m_2$  agisce la forza della molla che, come osservato in precedenza, è conservativa. L'energia meccanica

$$E_m = \underbrace{\frac{1}{2}(m_1 + m_2)v^2}_{\text{cinetica}} + \underbrace{\frac{1}{2}k(x - x_0)^2}_{\text{potenziale elastica}}$$

si conserva, ossia è costante nel tempo per tutta la Fase 3.

Pertanto se indichiamo con

$t_f$  = l'istante in cui la molla ha il massimo allungamento, ossia in cui il sistema  $m_1 + m_2$  si arresta istantaneamente

abbiamo che

$$E_m(t) = \text{cost} \quad \forall t \in [t_u + \varepsilon; t_f] \quad (23)$$

dove  $t_u + \varepsilon$  indica l'istante immediatamente dopo l'urto.

Quindi possiamo applicare il teorema di conservazione dell'energia meccanica

$$\Delta E_m = 0 \quad \Rightarrow \quad E_m(t_f) = E_m(t_u + \varepsilon) \quad (24)$$

- Nell'istante  $t_u + \varepsilon$  (immediatamente dopo l'urto) abbiamo

$$\begin{aligned} E_m(t_u + \varepsilon) &= K(t_u + \varepsilon) + U(t_u + \varepsilon) = \\ &= \frac{1}{2}(m_1 + m_2)v_+^2 + \mathcal{O}(\varepsilon^2) = \\ &= \frac{1}{2}(m_1 + m_2)v_+^2 \end{aligned} \quad (25)$$

- Nell'istante  $t_f$  di massimo allungamento abbiamo

$$E_m(t_f) = 0 + \frac{1}{2}kl_{max}^2 \quad (26)$$

(in  $t_f$  l'energia cinetica è nulla perché è l'istante di massimo allungamento, in cui  $m_1 + m_2$  si fermano istantaneamente prima della ricontrazione della molla verso sinistra).

- Sostituendo (25) e (26) in (24) otteniamo

$$\begin{aligned} E_m(t_f) &= E_m(t_u + \varepsilon) \\ &\Downarrow \\ \frac{1}{2}kl_{max}^2 &= \frac{1}{2}(m_1 + m_2)v_+^2 \end{aligned} \quad (27)$$

otteniamo

$$\begin{aligned} l_{max} &= v_+ \sqrt{\frac{m_1 + m_2}{k}} \\ &\quad [\text{sostituendo (16)}] \\ &= \frac{m_1}{m_1 + m_2} d \sqrt{\frac{k}{m_1}} \sqrt{\frac{m_1 + m_2}{k}} = \\ &= \sqrt{\frac{m_1}{m_1 + m_2}} d \end{aligned} \quad (28)$$

- Osserviamo che

$$l_{max} < d$$

Fisicamente è ragionevole che  $l_{max} < d$  perché rispetto alla Fase 1 (dove solo  $m_1$  è legata alla molla) nella Fase 3 l'energia meccanica a disposizione del sistema è minore, come osservato nella (22). Siccome l'energia meccanica di un oscillatore è legata all'ampiezza dell'elongazione massima, un'energia meccanica minore rispetto alla Fase 1 comporta un'elongazione massima minore, ossia  $l_{max} < d$ .

- Sostituiamo ora i valori numerici

$$\begin{aligned} l_{max} &= \sqrt{\frac{0.15 \text{ Kg}}{0.15 \text{ Kg} + 0.37 \text{ Kg}}} 0.12 \text{ m} = \\ &= 0.537 \cdot 0.12 \text{ m} = \\ &= 6.4 \cdot 10^{-2} \text{ m} \end{aligned} \quad (29)$$

4. **Osservazione:** Abbiamo visto che l'energia meccanica si conserva durante la Fase 1 e durante la Fase 2, ma che non si conserva durante l'urto (Fase 2). L'andamento nel tempo dell'energia meccanica presenta una discontinuità a salto al momento dell'urto, come mostrato in figura, dove

- in A  $E_m$  è solo dovuta all'energia potenziale elastica di  $m_1$  (no cinetica);
- tra A e B  $E_m$  è in parte cinetica e in parte potenziale elastica di  $m_1$ ;
- in B  $E_m$  è solo dovuta all'energia cinetica di  $m_1$  (no potenziale elastica);
- in C  $E_m$  è solo dovuta all'energia cinetica di  $m_1 + m_2$  (no potenziale elastica);
- tra C e D  $E_m$  è in parte cinetica e in parte potenziale elastica di  $m_1 + m_2$ ;
- in D  $E_m$  è solo dovuta all'energia potenziale elastica di  $m_1 + m_2$  (no cinetica).

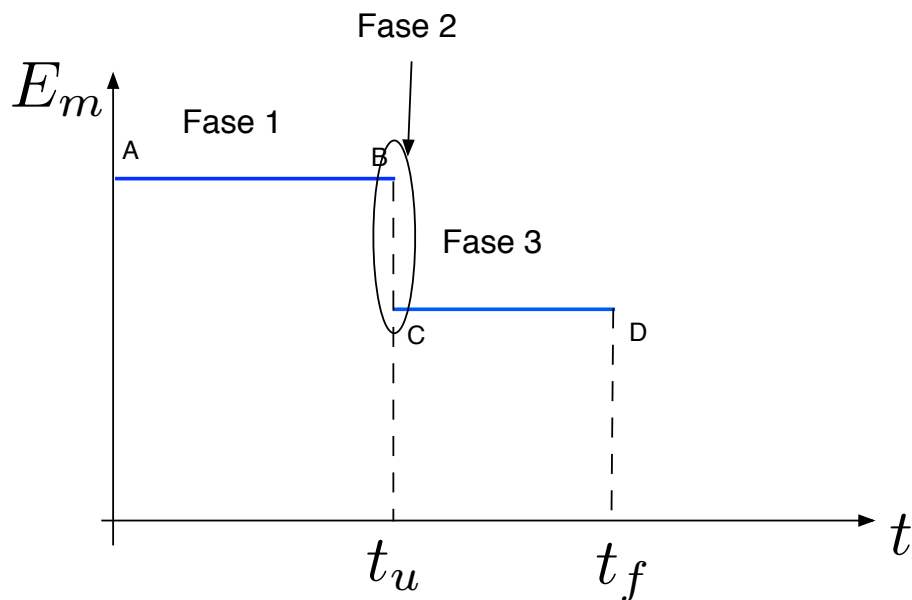


Figure 1: Andamento nel tempo dell'energia meccanica  $E_m$  del sistema. Nella Fase 1 e nella Fase 3 l'energia si conserva (ossia è costante nel tempo), mentre nella Fase 2 dell'urto ha un salto, che dipende dalle masse  $m_1$  e  $m_2$  [vedi (21)].