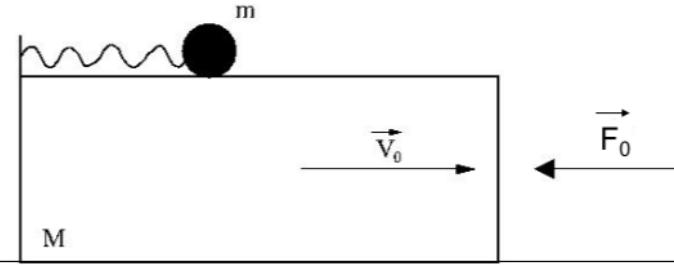


Es. del 7/4/ Ciocci

Esercizi di esame da
<https://www.pi.infn.it/~ciocci/>



Un blocco di massa M è appoggiato su un piano orizzontale, dove può muoversi senza attrito. Una pallina di massa m , assimilabile ad un punto materiale, è collegata ad un estremo del blocco tramite una molla ideale di costante elastica k e lunghezza a riposo l_0 , come in figura. La pallina può muoversi senza attrito sul blocco. All'inizio il sistema trasla con velocità costante v_0 . Da un certo istante ($t=0$) una forza opportuna F_0 , non necessariamente costante, fa frenare il blocco fino a farlo fermare, con decelerazione a_0 costante. Sapendo che nell'istante $t = \tau$ in cui il sistema si ferma, la pallina ha velocità relativa nulla rispetto al blocco, che nello stesso istante la molla ha lunghezza $2l_0$, e che da quel momento (per $t > \tau$) il blocco rimane fermo, calcolare:

- La velocità v_0 , il tempo di frenata τ e il modulo dell'accelerazione a_0 del blocco, dovuta alla forza F_0

$$v_0 = \dots \quad \tau = \dots \quad a_0 = \dots$$

- Il lavoro compiuto dalla forza frenante, L_{frenante}

$$L_{\text{frenante}} = \dots$$

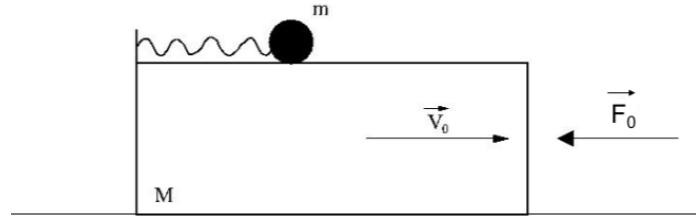
- La lunghezza minima della molla dopo che il blocco si è fermato per $t > \tau$
 $l_{\min} = \dots$

Dati: $M = 0.4 \text{ Kg}$, $m = 0.1 \text{ Kg}$, $k = 2 \text{ N/m}$, $l_0 = 40 \text{ cm}$

- blocco massa M su un piano orizzontale, senza attrito.
- pallina di massa m (p.m), collegata tramite molla ideale (k e l_0), al blocco come in figura. No attrito tra blocco e pallina.
- All'inizio il sistema trasla con velocità $v_0 = \text{costante}$.
- Da un certo istante ($t=0$) una forza opportuna F_0 , non necessariamente costante, frena il blocco fino a farlo fermare, con decelerazione a_0 costante.
- nell'istante $t = \tau$ in cui il sistema si ferma, la pallina ha velocità relativa nulla rispetto al blocco, nello stesso istante, la molla ha lunghezza $2l_0$, (per $t > \tau$) il blocco rimane fermo.

Calcolare

- La velocità v_0 , il tempo di frenata τ e il modulo dell'accelerazione a_0 del blocco, dovuta alla forza F_0
- $v_0 = \dots \quad \tau = \dots \quad a_0 = \dots$



Dati

- $M = 0.4 \text{ kg}$
- $m = 0.1 \text{ kg}$
- $k = 2 \text{ N/m}$
- $l_0 = 40 \text{ cm} = 0.4 \text{ m}$
- per $t = \tau$, quando il blocco si ferma
 - per la pallina la velocità relativa rispetto al blocco $v_{\text{rel}}(\tau) = 0$
 - lunghezza della molla $2l_0$
 - blocco fermo per $t \geq \tau$
- per $t = 0$, la velocità relativa rispetto al blocco della pallina è nulla ($v_{\text{rel}}(0) = 0$), e l'allungamento iniziale della molla è nullo

$$\vec{a}(0) = \vec{a}'(0) + \vec{a}_T(0)$$

$$\vec{a}_T(0) = 0 \Rightarrow \vec{a}(0) = \vec{a}'(0) = 0$$

$$\Rightarrow \vec{v}'(0) = \text{cost} = \vec{v}_{\text{rel}}(0)$$

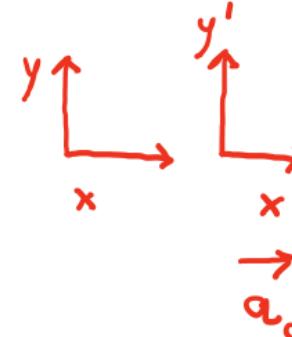
$$\vec{v}_{\text{rel}}(0) = \vec{v}(0) - \vec{v}_T(0) = 0$$

- **Calcolare** La velocità v_0 , il tempo di frenata τ e il modulo dell'accelerazione a_0 del blocco, dovuta alla forza F_0 : $v_0 = \dots$ $\tau = \dots$ $a_0 = \dots$

Indichiamo con x e y SDR Masse e con x' e y' SDR inerziale.

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = -K(x - l_0) + m a_0$$

note $\Delta x = \Delta x'$



Risolviamo l'equazione

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m} (x - l_0) = a_0$$

$$y = x - l_0 \quad \dot{y} = \dot{x} \quad \ddot{y} = \ddot{x}$$

$$\ddot{y} + \frac{k}{m} y = a_0 \Rightarrow y(t) = \text{cost} + A \cos(\omega t + \phi)$$

infatti: $\dot{y} = -A\omega \sin(\omega t + \phi)$
 $\ddot{y} = -A\omega^2 \cos(\omega t + \phi) = \left\{ \begin{array}{l} -A\omega^2 \cos(\omega t + \phi) \\ + \frac{k}{m} (\text{cost} + A \cos(\omega t + \phi)) \\ = a_0 \end{array} \right.$

$$\text{dalla quale } \frac{K}{m} = \omega^2 \quad e \frac{K}{m} \text{ cost} = a_0$$

$$\Rightarrow \text{cost} = \frac{m a_0}{K}$$

$$\text{per cui } y(t) = \frac{m a_0}{K} + A \cos(\omega t + \phi)$$

$$\text{da } y(t) = x(t) - l_0 \quad \Rightarrow \quad x(t) = l_0 + \frac{m a_0}{K} + A \cos(\omega t + \phi)$$

$$\text{dalla quale } \frac{K}{m} = \omega^2 \quad e \frac{K}{m} \text{ cost} = a_0$$

$$\Rightarrow \text{cost} = \frac{ma_0}{K}$$

$$\text{per cui } y(t) = \frac{ma_0}{K} + A \cos(\omega t + \phi)$$

$$\text{da } y(t) = x(t) - l_0 \quad \Rightarrow \quad x(t) = l_0 + \frac{ma_0}{K} + A \cos(\omega t + \phi)$$

- per $t = 0$, la velocità relativa rispetto al blocco della pallina $\Rightarrow x(0) = l_0$
 $v_{\text{rel}}(0) = 0$, e l'allungamento iniziale della molla è nullo $\Rightarrow v_{\text{rel}}(0) = 0$

$$\left. \begin{aligned} x(0) &= l_0 = l_0 + \frac{ma_0}{K} + A \cos \phi \\ \dot{x}(0) &= 0 = -A \omega \sin \phi = 0 \quad \Rightarrow \phi = 0 \\ l_0 &= l_0 + \frac{ma_0}{K} + A \quad \Rightarrow A = -\frac{ma_0}{K} \end{aligned} \right\} x(t) = l_0 + \frac{ma_0}{K} (1 - \cos \omega t)$$

$$x(t) = l_0 + m \frac{a_0}{K} (1 - \cos \omega t)$$

- **Calcolare** La velocità v_0 , il tempo di frenata τ e il modulo dell'accelerazione a_0 del blocco, dovuta alla forza F_0 :

$$v_0 = \dots \quad \tau = \dots \quad a_0 = \dots$$

- per $t = \tau$, quando il blocco si ferma
 - per la pallina la velocità relativa rispetto al blocco $v_{\text{rel}}(\tau) = 0$
 - lunghezza della molla $2l_0$
 - blocco fermo per $t \geq \tau$

$$\left. \begin{aligned} \dot{x}(\tau) &= 0 \Rightarrow m \frac{a_0}{K} \omega \sin(\omega \tau) = 0 \\ x(\tau) &= 2l_0 \Rightarrow 2l_0 = l_0 + m \frac{a_0}{K} (1 - \cos \omega \tau) \\ \dot{x}(\tau) &= 0 \Rightarrow \sin(\omega \tau) = 0 \Rightarrow \omega \tau = \pi \end{aligned} \right\}$$

poiché $\omega \tau = \pi$ $\tau = \frac{\pi}{2}$ $\tau = \pi \sqrt{\frac{m}{K}}$

$$\left. \begin{aligned} x(\tau) &= 2l_0 \Rightarrow 2l_0 = l_0 + m \frac{a_0}{K} (1 - \cos \pi) \\ \Rightarrow l_0 &= 2m \frac{a_0}{K} \end{aligned} \right\} \quad v_0 = \frac{K l_0}{2m} \quad \text{Nota: } a_0 = \text{cost!}$$

per cui per il blocco

$$v(t) = v_0 - a_0 t \Rightarrow \text{per } t = \tau \quad v(\tau) = 0 \Rightarrow v_0 = a_0 \tau$$

$$\tau = 0.7 \text{ s}, a_0 = 4 \text{ m/s}^2, v_0 = 2.8 \text{ m/s}$$

Calcolare il lavoro compiuto dalla forza frenante, L_{frenante}

$$L_{\text{frenante}} = \dots$$

dal teorema delle forze vive

$$T_f - T_i = L_C + L_{NC}$$

- per $t = \tau$, quando il blocco si ferma
 - per la pallina la velocità relativa rispetto al blocco $v_{\text{rel}}(\tau) = 0$
 - lunghezza della molla $2l_0$
 - blocco fermo per $t \geq \tau$

$$T_f - T_i = U_i - U_f + L_{\text{frenante}} \Rightarrow L_{\text{frenante}} = T_f - T_i + U_f - U_i$$

$$T_f = 0, T_i = \frac{1}{2}(m+M)v_0^2$$

$$U_i = \frac{1}{2}K(l_0 - l_0)^2, U_f = \frac{1}{2}K(2l_0 - l_0)^2 = \frac{1}{2}Kl_0^2$$

$$L_{\text{frenante}} = -\frac{1}{2}(m+M)v_0^2 + \frac{1}{2}Kl_0^2 = -18 \text{ J}$$

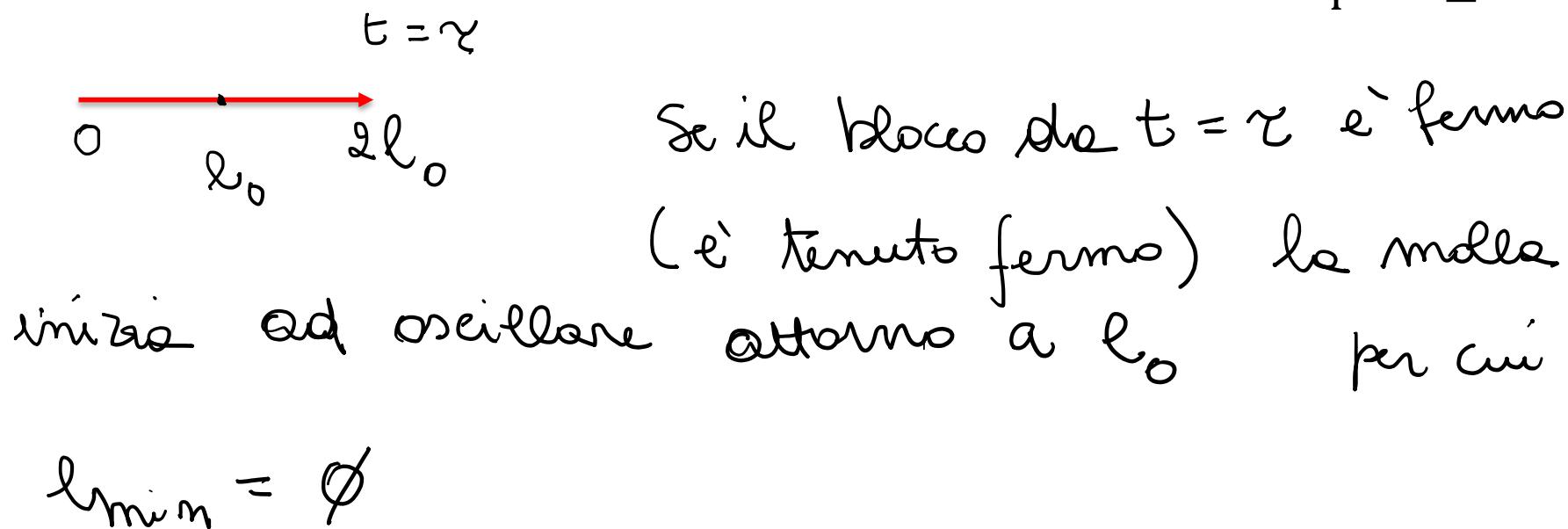
Nota

$$N_f^{\text{pallina}} = N_{\text{rel}}^{\text{pall}} + N_{\text{blocco}} = 0 \quad \text{per } t > \tau!$$

3. La lunghezza minima della molla dopo che il blocco si è fermato per $t > \tau$

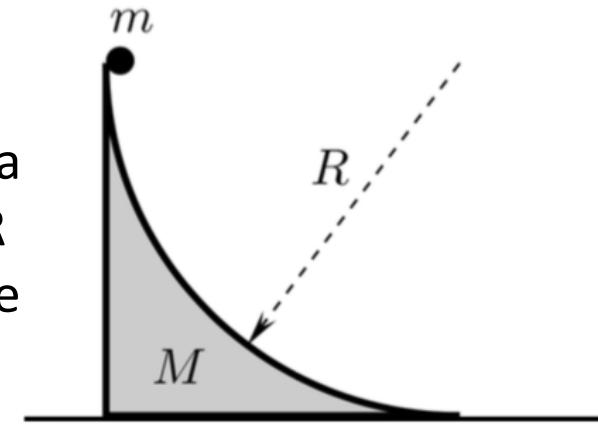
$$l_{\min} = \dots$$

- per $t = \tau$, quando il blocco si ferma
 - per la pallina la velocità relativa rispetto al blocco $v_{\text{rel}}(\tau) = 0$
 - **lunghezza della molla $2l_0$**
 - blocco fermo per $t \geq \tau$



Es 1 Esame del 20/7/2018

Un punto materiale di massa m è inizialmente fermo sulla cima di una guida liscia con profilo circolare di raggio R (vedi figura). La guida, di massa M , anch'essa inizialmente ferma, può scivolare su di un piano orizzontale privo di attrito.



Al tempo $t = 0$ il punto materiale viene lasciato libero.

1. Calcolare la velocità finale del punto materiale \vec{v} e della guida \vec{V} , quando il punto materiale arriva sul piano.

$$\vec{v} = \dots \quad \vec{V} = \dots$$

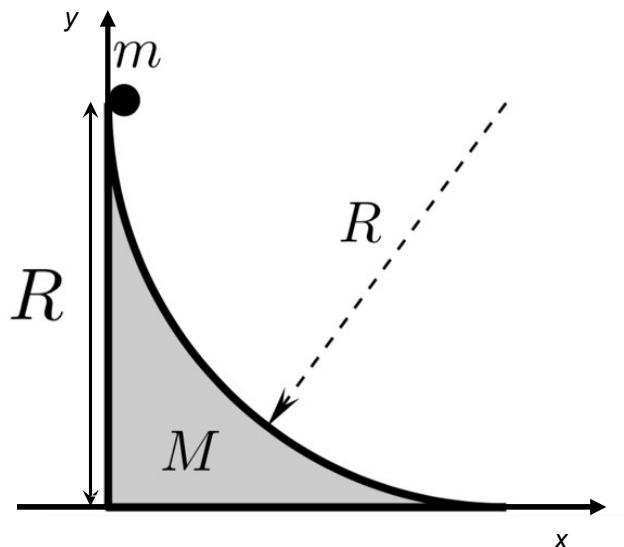
2. Calcolare la velocità finale del centro di massa del sistema punto materiale-guida, \vec{V}_{cm} , quando il punto materiale arriva sul piano.

$$\vec{V}_{cm} = \dots$$

3. Come cambierebbero i risultati del punto 1 e 2 se invece di una guida con profilo circolare avessimo un piano inclinato di altezza R e angolo θ ?

$$\vec{v}' = \dots \quad \vec{V}' = \dots \quad \vec{V}'_{cm} = \dots$$

$$[m = 2.00 \text{ kg}, M = 3.00 \text{ kg}, R = 0.5 \text{ m}]$$



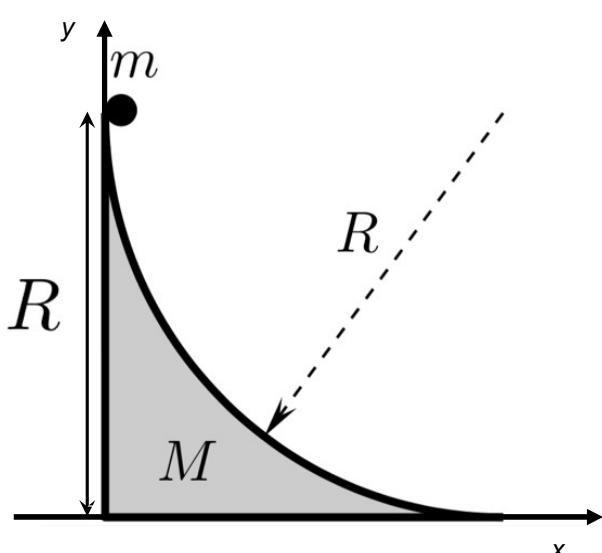
Sistema costituito da:

- P.M.
- di massa m
- **inizialmente fermo** sulla cima di una guida liscia semi-circolare
- Guida
- liscia e di profilo semicircolare
- raggio R
- **inizialmente ferma**
- può scorrere sul piano orizzontale su cui poggia, senza attrito

A $t=0$ il P.M viene lasciato libero

1. Calcolare la velocità finale del punto materiale \vec{v} e della guida \vec{V} , quando il punto materiale arriva sul piano.

$$\vec{v} = \dots \quad \vec{V} = \dots$$



1. Calcolare la velocità finale del punto materiale \vec{v} e della guida \vec{V} , quando il punto materiale arriva sul piano.

$$\vec{v} = \dots \quad \vec{V} = \dots$$

Dati

- $M = 3.00 \text{ kg}$
- $m = 2.00 \text{ kg}$
- $R = 0.5 \text{ m}$
- $\vec{V}(0) = 0$
- $\vec{v}(0) = 0$

1) l'energia del sistema si conserva?

Non ci sono forze dissipative pertanto l'energia si conserva

$$E_i = mgR + Mg h_{cm} = E_f = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}MV^2 + Mg h_{cm}$$

2) la quantità di moto del **sistema** si conserva?

a) Si conserva la quantità di moto lungo X del **sistema** in quanto l'unica forza esterna è diretta lungo y (gravità)

$$\frac{dP_{cm}^X}{dt} = (m+M) a_x^{cm} = 0 \Rightarrow P_{cm}^X = \text{cost} \Rightarrow \underbrace{P_{cmi}^X}_{\substack{\text{q.m di cm} \\ \text{lungo X}}} = \underbrace{P_{cmf}^X}_{\substack{\text{q.m di cm} \\ \text{lungo X}}}$$

$$\left\{ 0 = m v_x + M V_x = (m+M) V_{cmx} \right.$$

$$\Rightarrow V_{cmx} = \emptyset \quad \text{SEMPRE!}$$

quindi 2.1) $v_x = - \frac{M}{m} V_x$

2.2) $V_{cmx} = \emptyset$

b) Si conserva la quantità di moto lungo z del sistema in quanto l'unica forza esterna è diretta lungo y (gravità)

Inoltre, sulla guida non ci sono forze esterne che agiscono lungo z, per cui possiamo scrivere:

$$1) m N_z + M V_z = 0 \Rightarrow P_{z \text{ cm}} = \text{cost}$$

$$2) \frac{dP_{z \text{ guida}}}{dt} = M A_z = 0 \Rightarrow V_z = \text{cost} = V_{zi} = 0$$

ossia 1) $V_z = 0 \Rightarrow N_z = 0$

e $V_{z \text{ cm}} = \frac{m N_z + M V_z}{m + M} = 0 = \text{cost}!$

3) La coordinata y del cm della guida cambia?

Le guide scivola sul piano di conseguenze (ovunque essa sia) la coordinata y del c.m delle guide non cambia.

$$y_{CM\ GUIDA} = \text{cost} \Rightarrow \frac{dy_{CM\ GUIDA}}{dt} = 0 \Rightarrow V_y = 0$$

Concludendo: dai principi di conservazione
durante il moto in generale

$$\vec{r} = (r_x, r_y, 0) \quad \text{Punto materiale}$$

$$\vec{V} = (V_x, 0, 0) \quad \text{Guida}$$

ma quando la pallina è sul piano $v_y=0!$ $\vec{r} = (r_x, 0, 0)$

$$\vec{V} = (V_x, 0, 0)$$

$$\begin{cases} \vec{v}_x = (v_x, 0, 0) \\ \vec{V} = (V_x, 0, 0) \end{cases} \quad \begin{array}{l} \text{della conservazione dell'energia} \\ \text{① } mgR = \frac{1}{2} m v_x^2 + \frac{1}{2} M V_x^2 \\ \text{della conservazione dell'impulso} \\ \text{lungo } x \end{array}$$

② $m v_x + M V_x = 0$

$$\left\{ \begin{array}{l} v_x = - \frac{m}{M} v_x \\ \frac{1}{2} \left(\frac{m+M}{M} \right) v_x^2 = gR \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \text{②} \\ \text{①} \end{array} \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} \text{①} & v_x = \sqrt{\frac{2MRg}{m+M}} \\ \text{②} & V_x = - m \sqrt{\frac{2Rg}{M(m+M)}} \end{cases}$$

$$\vec{v} = (2.42, 0, 0) \text{ m/s} \quad \vec{V} = (-1.62, 0, 0) \text{ m/s}$$

Calcolare la velocità finale del centro di massa del sistema punto materiale-guida, \vec{V}_{cm} , quando il punto materiale arriva sul piano.

$$\vec{V}_{cm} = \dots$$

$$\vec{V}_{cm} = \frac{m \vec{v} + M \vec{V}}{m + M} = (0, 0, 0) !$$

conservazione

q. moto
lungo x

$$\Rightarrow V_{x cm} = \frac{m N_x + M V_x}{m + M} = 0 \quad \text{VERA SEMPRE!}$$

Sul piano

N_y, V_y nulle

$$\Rightarrow V_{y cm} = \frac{m N_y + M V_y}{m + M} = 0 \quad \begin{aligned} V_y &\text{ cm guida nulla} \\ V_{y cm} &\text{ guida = cost.} \\ N_y &\text{ nulla sul piano!} \end{aligned}$$

conservazione

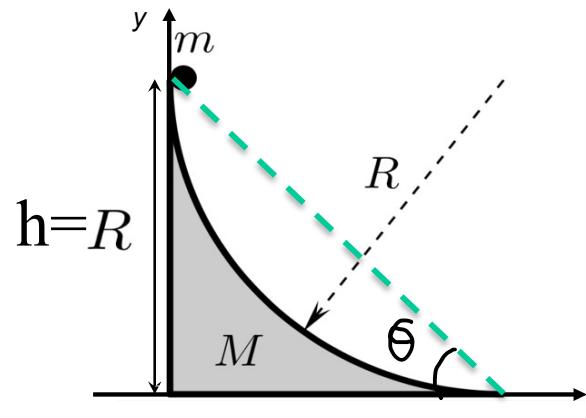
q. moto

lungo z

$$\Rightarrow V_{z cm} = \frac{m N_z + M V_z}{m + M} = 0 \quad \begin{aligned} \text{vera sempre!} \\ \text{inoltre } V_z = N_z = 0 \end{aligned}$$

3. Come cambierebbero i risultati del punto 1 e 2 se invece di una guida con profilo circolare avessimo un piano inclinato di altezza R e angolo θ ?

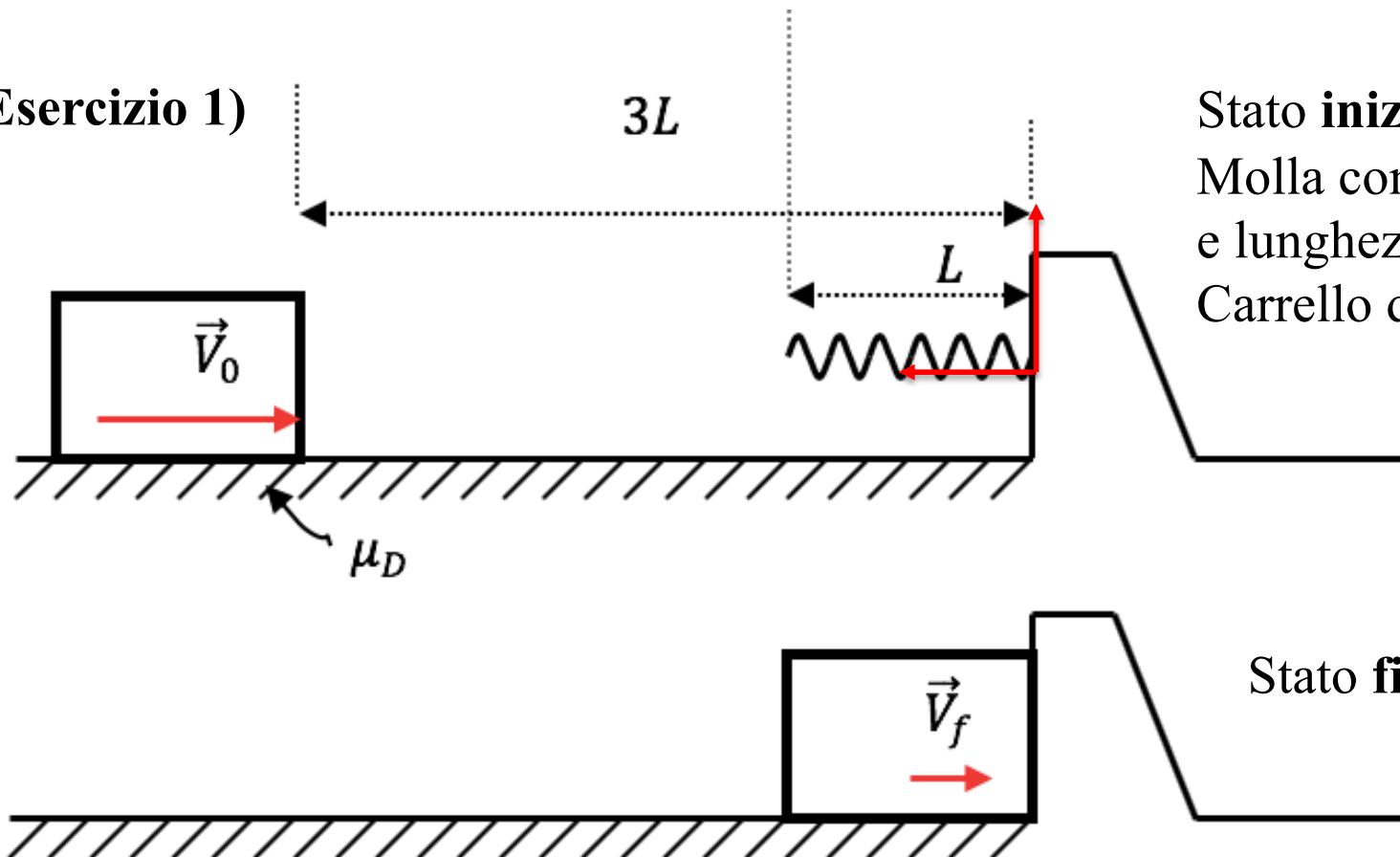
$$\vec{v}' = \dots \quad \vec{V}' = \dots \quad \vec{V}'_{cm} = \dots$$



Non cambia nulla perché valgono gli stessi principî di conservazione, e come prima quando le pale si muovono sul piano ha velocità dirette lungo x

$$\vec{v} = (2.42, 0, 0) \text{ m/s} \quad \vec{V} = (-1.62, 0, 0) \text{ m/s} \quad \vec{V}_{cm} = (0, 0, 0) \text{ m/s}$$

Esercizio 1)



Stato **iniziale** al tempo $t = 0$.
Molla con costante elastica k
e lunghezza a riposo L .
Carrello di massa M .

Stato **finale**.

Esprimere per quali valori della velocità iniziale il carrello comprime completamente la molla (e quindi urta il respingente).

$$K_f - K_i = L_{el} + L_N + L_{Mg} + L_{F_D} = \frac{1}{2}MV_f^2 - \frac{1}{2}MV_i^2 = -\frac{1}{2}kL^2 + 0 + 0 - 3L\mu_D Mg$$

$$V_f^2 = V_i^2 - \frac{kL^2}{M} + 0 + 0 - 6L\mu_D g \quad \text{che deve essere } \geq 0 \text{ affinchè il respingente sia}$$

urtato, situazione che avviene quando $V_i \geq \sqrt{\frac{kL^2}{M} + 6L\mu_D g}$.

Si noti che **entrambi i lavori sono dissipativi**.

Esercizio 4). Due masse $m_1 = 1 \text{ kg}$, $m_2 = 0.6 \text{ kg}$, inizialmente in quiete, sono disposte su un piano (x, y) privo di attrito. Le coordinate di m_1 siano $(0; 3 \text{ m})$ e quelle di m_2 $(4 \text{ m}; 0)$. Si applichino ad esse le forze $\vec{F}_1 = 4N\hat{x}$, $\vec{F}_2 = 3N\hat{y}$; trovare le equazioni del moto del centro di massa.

Le coordinate iniziali del centro di massa sono

$$\begin{cases} x_{0CM} = \left(\frac{m_1 x_1 + m_2 x_2}{m_1 + m_2} \right) = 1.5 \text{ m} \\ y_{0CM} = \left(\frac{m_1 y_1 + m_2 y_2}{m_1 + m_2} \right) = 1.87 \text{ m} \end{cases}$$

Dalle condizioni iniziali $v_{xCM}(0) = v_{yCM}(0) = 0$

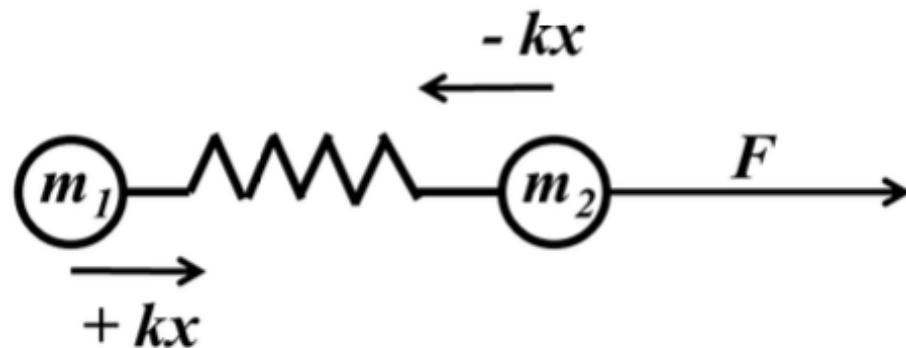
Dalla prima equazione della dinamica dei sistemi:

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = (m_1 + m_2)\vec{a}_{CM}, \quad \text{con } a_{xCM} = 2.5 \text{ m/s}^2 \text{ e } a_{yCM} = 1.87 \text{ m/s}^2$$

Poichè l'accelerazione del CM lungo x e lungo y è costante il moto del centro di massa è uniformemente accelerato lungo x e lungo y:

$$\begin{cases} x_{CM}(t) = x_{0CM} + \left(\frac{F_1}{m_1 + m_2} \right) \frac{t^2}{2} = 1.5 \text{ m} + 1.25 \text{ m/s}^2 t^2(\text{s}) \\ y_{CM}(t) = y_{0CM} + \left(\frac{F_2}{m_1 + m_2} \right) \frac{t^2}{2} = 1.87 \text{ m} + 0.93 \text{ m/s}^2 t^2(\text{s}) \end{cases}$$

Esercizio 5). Due blocchi di massa m_1 ed m_2 , collegati mediante una molla di costante elastica k e di massa trascurabile, poggiano su un piano orizzontale privo di attrito. Alla massa m_2 è applicata una forza orizzontale F costante. Determinare l'allungamento della molla supponendo che il sistema non oscilli.

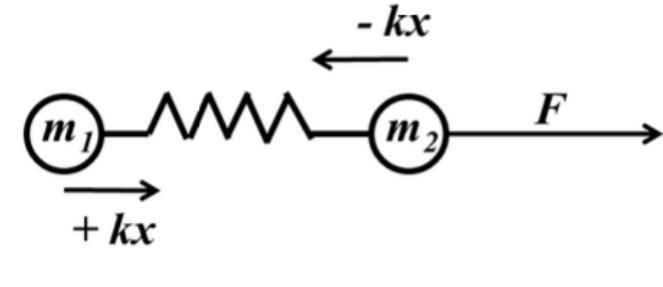


Soluzione.

La forza elastica è una forza interna, per cui non influisce sull'accelerazione del centro di massa, che è data da:

$$\vec{a}_C = \frac{\vec{F}}{(m_1 + m_2)}$$

l'accelerazione è diretta lungo x :



$$a_{xc} = a_C = \frac{F}{(m_1 + m_2)}$$

Se non si sono instaurate oscillazioni, questa è anche l'accelerazione di ciascun blocco. Detto quindi x l'allungamento della molla, per il blocco m_2 abbiamo:

$$F - kx = m_2 a_C \implies x = \frac{F - m_2 a_C}{k} = \frac{F}{k} \left(1 - \frac{m_2}{m_1 + m_2} \right) = \frac{F}{k} \left(\frac{m_1}{m_1 + m_2} \right)$$

e per il blocco m_1 : $kx = m_1 a_C$

Pertanto: $x = \frac{m_1}{k} a_C = \frac{m_1}{(m_1 + m_2)} \frac{F}{k}$

Le due relazioni conducono allo stesso risultato, come prevedibile in quanto la forza elastica è una forza interna.

Esercizio 6). Un proiettile, lanciato verticalmente verso l'alto con velocità iniziale V_0 , esplode in due frammenti di ugual massa. Dopo t_1 secondi dall'esplosione uno dei frammenti raggiunge la quota h_1 . Determinare la quota dell'altro frammento allo stesso istante.

Velocità iniziale proettile $\vec{V}_p = (0, V_0)$

2 frammenti da esplosione di egual massa

Dopo t_1 secondi dall'esplosione uno dei frammenti raggiunge la quota h_1 .

Determinare la quota dell'altro frammento allo stesso istante.

Soluzione.

Fissiamo come sistema di riferimento un asse verticale rivolto verso l'alto e con origine nel punto di lancio. Le forze interne causate dall'esplosione non influiscono sul moto del centro di massa; poiché la gravità è l'unica forza esterna, il centro di massa si muove di moto uniformemente decelerato rettilineo lungo y e all'istante t_1 raggiunge la quota:

$$y_C(t_1) = V_0 t_1 - \frac{1}{2} g t_1^2$$

Inoltre:

$$y_C = \left(\frac{m_1 y_1 + m_2 y_2}{m_1 + m_2} \right) = \frac{y_1 + y_2}{2}$$

in quanto le due masse sono eguali. Al tempo t_1 $y_1 = h_1$ si ha:

$$y_2 = h_2 = 2y_C - h_1 = 2V_0 t_1 - g t_1^2 - h_1$$

Si osservi ora che la coordinata x dei frammenti non risulta determinata perché dipende dalle velocità vettoriali acquistate all'istante dell'esplosione. Tuttavia va tenuto presente che

- a) il centro di massa non è soggetto a forze in direzione orizzontale
- b) la velocità del centro di massa prima dell'esplosione è verticale per cui la coordinata x_C^* deve rimanere zero, come era prima dell'esplosione **avendo fissato come riferimento un asse verticale rivolto verso l'alto e con origine nel punto di lancio.**

Nel caso in esame deve essere quindi soddisfatta la condizione

$$x_C = \left(\frac{m_1 x_1 + m_2 x_2}{m_1 + m_2} \right) = \frac{x_1 + x_2}{2} = 0 \quad \Rightarrow x_1 = -x_2$$

$$*x_C(t) = x_C(0) + V_{x_C}(0)t \quad V_{x_C}(0)=0 . \quad x_C(0)=0 \Rightarrow x_C(t)=0$$

backup

Lavoro della forza elastica (caso unidimensionale)

$$L_{el} \equiv \int_{x_0}^{x_1} \vec{F}_{el} \cdot d\vec{l} = -\frac{k}{2} (x_1 - l_0)^2 + \frac{k}{2} (x_0 - l_0)^2$$

dove l_0 è la lunghezza a riposo della molla e k la sua costante elastica.

Dimostrazione. Sia x la direzione dello spostamento $\Rightarrow \vec{F}_{el} = -k(x - l_0)\hat{x}$;

$$L_{el} \equiv \int_{x_0}^{x_1} -k(x - l_0)\hat{x} \cdot d\vec{l} = \int_{x_0}^{x_1} -k(x - l_0)dx = -\frac{k}{2} (x_1 - l_0)^2 + \frac{k}{2} (x_0 - l_0)^2$$

Caso particolare: lunghezza a riposo nulla ($l_0 = 0$) $\Rightarrow L_{el} = -\frac{k}{2} (x_1^2 - x_0^2)$

$$\begin{aligned} \frac{k}{2} (x_0 - l_0)^2 &= U_i = \frac{k}{2} (\Delta x_i)^2 \\ \frac{k}{2} (x_1 - l_0)^2 &= U_f = \frac{k}{2} (\Delta x_f)^2 \end{aligned}$$

$$L_{el} = U_i - U_f = \frac{k}{2} (\Delta x_i)^2 - \frac{k}{2} (\Delta x_f)^2$$