



**POLITECNICO**  
MILANO 1863

Politecnico di Milano  
Scuola di Ingegneria Industriale e dell'Informazione

## FISICA

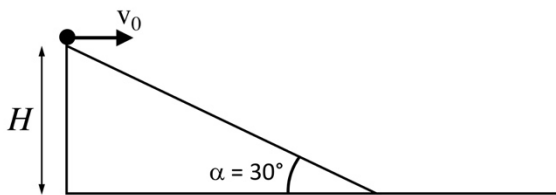
### Prima prova in itinere del 13 Aprile 2022

*Proff. Bussetti, Contini, D'Andrea, Della Valle, Lucchini, Marangoni, Paternò, Petti, Polli, Ramponi, Spinelli, Stagira, Yivlialin*

**1.**

Una pallina viene lanciata orizzontalmente dalla sommità di un piano inclinato. Il piano è alto  $H = 1$  m e forma un angolo  $\alpha = 30^\circ$  rispetto al suolo (vedi figura). Sapendo che la velocità di lancio della pallina è pari, in modulo, a  $v_0 = 2$  m/s, e trascurando l'attrito con l'aria, si determini:

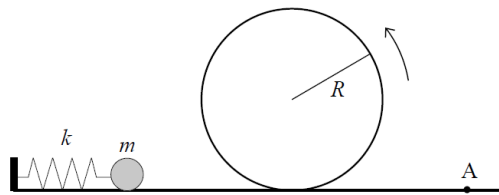
- (a) l'equazione della traiettoria della pallina durante il suo volo; (4 punti)
- (b) le coordinate del punto di impatto della pallina, specificando se questo si trova sul piano inclinato o su quello orizzontale; (4 punti)
- (c) la velocità di impatto della pallina, in modulo, direzione e verso. (3 punti)



**2.**

Una massa  $m$  (inizialmente ferma) viene lanciata da una molla di costante elastica  $k$  lungo una guida liscia formante una circonferenza di raggio  $R$  nel piano verticale (vedi figura). Si determini:

- (a) la compressione iniziale minima  $\Delta x$  della molla, affinché la massa compia il giro completo (senza staccarsi dalla guida); (4 punti)
- (b) calcolare la reazione vincolare quando la quota è  $R$ ; (4 punti)
- (c) la velocità  $v$  della massa nel punto A. (3 punti)



**3.**

Un oggetto di massa  $m$  è sottoposto ad una forza centrale rappresentata dalla relazione:

$$\mathbf{F}(\mathbf{r}) = \frac{k}{r^n} \mathbf{u}_r$$

dove  $r$  è la distanza tra l'oggetto ed un punto fisso O,  $\mathbf{u}_r$  è il versore che da O punta nella posizione dell'oggetto,  $\mathbf{r} = r \mathbf{u}_r$  è il vettore posizione dell'oggetto rispetto ad O,  $n \geq 2$  è un numero intero e  $k$  è una costante.

- (a) Si dimostri che tale forza è conservativa. (4 punti)
- (b) Si calcoli l'energia potenziale. (3 punti)
- (c) Si verifichi con un semplice ragionamento che se  $k < 0$  (forza diretta verso O) e l'energia meccanica dell'oggetto è negativa, allora è impossibile per l'oggetto allontanarsi indefinitamente da O. (4 punti)

Si ricorda di:

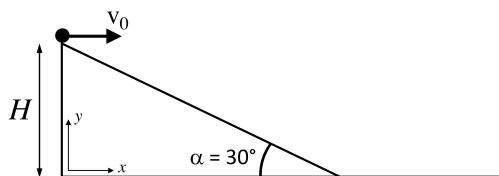
- Scrivere in stampatello NOME, COGNOME e numero di MATRICOLA. FIRMARE ogni foglio utilizzato.
- MOTIVARE e COMMENTARE adeguatamente ogni risultato.

# Fisica - Prima prova in itinere del 13/04/22

Soluzione commentata

## Primo esercizio

Una pallina viene lanciata orizzontalmente dalla sommità di un piano inclinato. Il piano è alto  $H = 1$  m e forma un angolo  $\alpha = 30^\circ$  rispetto al suolo (vedi figura). Sapendo che la velocità di lancio della pallina è pari, in modulo, a  $v_0 = 2$  m/s, e trascurando l'attrito con l'aria, si determini:



1. l'equazione della traiettoria della pallina durante il suo volo; [4 pt]

Durante il volo, sulla pallina agisce solo la forza peso, diretta verso il basso. Perciò l'accelerazione del moto è costante, pari a  $g$  (accelerazione di gravità terrestre), verticale e rivolta verso il basso. La legge oraria del moto è dunque la seguente:

$$x = x_0 + v_0 t, \quad (1)$$

$$y = y_0 - \frac{1}{2} g t^2, \quad (2)$$

ove  $(x_0, y_0)$  sono le coordinate iniziali della pallina, date da  $x_0 = 0$  e  $y_0 = H$ . Dall'Eq. (1) ricaviamo  $t = x/v_0$ , che sostituita nella seconda permette di ricavare l'equazione cartesiana della traiettoria:

$$y = H - \frac{g}{2v_0^2} x^2. \quad (3)$$

La traiettoria è dunque una parabola rivolta verso il basso e con vertice posto alla sommità del piano inclinato.

2. le coordinate del punto di impatto della pallina, specificando se questo si trova sul piano inclinato o su quello orizzontale; [4 pt]

Supponiamo che la pallina riesca a superare il piano inclinato e impatti sul piano orizzontale. Le coordinate dell'impatto saranno allora  $(x_f, y_f)$  con  $y_f = 0$  e  $x_f \geq L$ , essendo  $L = H/\tan(\alpha = 30^\circ) = \sqrt{3}H \simeq 1.73$  m, l'estensione orizzontale del piano inclinato. Possiamo determinare  $x_f$  sostituendo nell'equazione della traiettoria ricavata al punto precedente [Eq. (3)] il valore  $y = y_f = 0$ . Abbiamo

$$H - \frac{g}{2v_0^2} x^2 = 0,$$

la cui soluzione è  $x = x_f = \sqrt{\frac{2Hv_0^2}{g}}$ . Sostituendo i valori numerici ricaviamo  $x_f \simeq 0.90$  m. Poiché risulta  $x_f < L$ , l'impatto non avviene sul piano orizzontale, ma sul piano inclinato.

Per determinare le coordinate dell'impatto basta imporre che la traiettoria intersechi tale piano, la cui equazione cartesiana è  $y = H - \tan(\alpha)x = H - x/\sqrt{3}$ . Risolviamo dunque il sistema:

$$y = H - \frac{g}{2v_0^2} x^2, y = H - x/\sqrt{3}.$$

Otteniamo  $H - \frac{g}{2v_0^2}x^2 = H - x/\sqrt{3}$ , da cui

$$x = x_f = \frac{2v_0^2}{\sqrt{3}g} \simeq 0.471 \text{ m.}$$

Sostituendo infine tale valore della coordinata  $x$  nell'equazione del piano inclinato otteniamo la coordinata verticale del punto di impatto:

$$y = y_f = H - x_f/\sqrt{3} = H - \frac{2v_0^2}{3g} \simeq 0.728 \text{ m.}$$

3. la velocità di impatto della pallina, in modulo, direzione e verso. [3 pt]

In base a quanto discusso al punto (1), la legge della velocità del moto è data da:

$$v_x = v_0, \quad (4)$$

$$v_y = -gt, \quad (5)$$

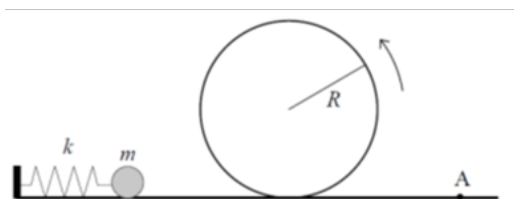
Una volta determinato l'istante  $t = t_f$  di impatto, la suddetta legge consente di determinare modulo, direzione e verso della velocità d'impatto. Per determinare  $t_f$ , ricordiamo la legge oraria del moto ricavata in precedenza, e in particolare la legge della coordinata orizzontale,  $x = v_0 t$ . Imponendo  $x = x_f = v_0 t$ , ricaviamo  $t = t_f = x_f/v_0 = \frac{2v_0}{\sqrt{3}g}$ , che sostituito nelle Eq. (4)-(5) fornisce le seguenti componenti per la velocità d'impatto:

$$v_{x,f} = v_0, \quad v_{y,f} = -\frac{2}{\sqrt{3}}v_0.$$

Il modulo della velocità d'impatto risulta  $v_f = (v_{x,f}^2 + v_{y,f}^2)^{1/2} = (1 + 4/3)^{1/2}v_0 \simeq 3.06 \text{ m/s}$ . Direzione e verso di tale velocità sono univocamente definite dall'angolo che il vettore velocità forma rispetto all'asse  $x$ , misurato in senso antiorario. Esso è dato da  $\beta = \tan^{-1}(v_{y,f}/v_{x,f}) = \tan^{-1}(-2\sqrt{3}/3) \simeq -49.1^\circ$ .

## Secondo esercizio

Una massa  $m$  (inizialmente ferma) viene lanciata da una molla di costante elastica  $k$  lungo una guida liscia la cui forma è una circonferenza di raggio  $R$  nel piano verticale (vedi figura). Si determini:



1. la compressione iniziale minima  $\Delta x$  della molla, affinché la massa compia il giro completo (senza staccarsi dalla guida); [4 pt]

Nella parte circolare la massa  $m$  è soggetta unicamente alla forza peso ( $mg$ ) e alla reazione vincolare ( $N$ ). La condizione limite è data dal raggiungimento del punto più alto della guida, cioè la sommità della parte circolare, con reazione vincolare nulla. Nel punto più alto la reazione vincolare e la forza peso hanno la direzione della forza centripeta.

$$N + mg = m \frac{v^2}{R} \longrightarrow N = m \frac{v^2}{R} - mg = 0$$

Imponiamo la conservazione dell'energia meccanica tra l'istante iniziale (la molla è compressa di un tratto  $\Delta x$  e la massa  $m$  è ferma) e l'istante in cui la massa  $m$  si trova alla sommità della guida.

$$\frac{1}{2}k \Delta x^2 = mg2R + \frac{1}{2}mv^2 \longrightarrow v^2 = \frac{k}{m}\Delta x^2 - 4gR$$

Sostituendo l'espressione di  $v^2$  nella espressione di  $N$ , ricavata precedentemente, si ottiene l'allungamento  $\Delta x$  della molla affinché la massa  $m$  compia il giro completo senza staccarsi dalla guida.

$$m \frac{(\frac{k}{m}\Delta x^2 - 4gR)}{R} - mg = 0 \longrightarrow \boxed{\Delta x = \sqrt{\frac{5mgR}{k}}}$$

Assumendo che la molla sia compressa del valore  $\Delta x$  trovato al punto (a) calcolare:

2. la reazione vincolare quando la quota è  $R$ ; [4 pt]

Quando la massa  $m$  si trova ad una altezza  $R$  solo la reazione vincolare ha la direzione della forza centripeta, pertanto:

$$N = m \frac{v_R^2}{R}$$

dove  $v_R$  rappresenta la velocità della massa  $m$  alla quota  $R$ . Analogamente al caso precedente, imponiamo la conservazione dell'energia meccanica, ma, in questo caso, tra l'istante iniziale e l'istante in cui la massa  $m$  si trova alla quota  $R$ .

$$\frac{1}{2}k \Delta x^2 = mgR + \frac{1}{2}mv_R^2$$

Sostituendo l'espressione di  $v_R^2$  nella espressione di  $N$  ricavata precedentemente ed utilizzando l'allungamento  $\Delta x$  della molla trovato nel punto precedente si ottiene:

$$\boxed{N = 3mg}$$

3. la velocità  $v$  della massa nel punto A. [3 pt]

Essendo il sistema conservativo si ha la conservazione dell'energia meccanica tra l'istante iniziale (la molla è compressa di un tratto  $\Delta x$  e la massa  $m$  è ferma) e l'istante in cui la massa  $m$  si trova nel punto A (energia cinetica).

$$\frac{1}{2}k \Delta x^2 = \frac{1}{2}mv_A^2$$

Sostituendo l'allungamento  $\Delta x$  della molla trovato nel punto (a) si ottiene:

$$\boxed{v_A = \sqrt{5gR}}$$

### Terzo esercizio

Un oggetto di massa  $m$  è sottoposto ad una forza centrale rappresentata dalla relazione:

$$\mathbf{F}(\mathbf{r}) = \frac{k}{r^n} \mathbf{u}_r$$

dove  $r$  è la distanza tra l'oggetto ed un punto fisso O,  $\mathbf{u}_r$  è il versore che da O punta nella posizione dell'oggetto,  $\mathbf{r} = r\mathbf{u}_r$  è il vettore posizione dell'oggetto rispetto ad O,  $n \geq 2$  è un numero intero e  $k$  è una costante.

1. Si dimostri che tale forza è conservativa. [4 pt]

Consideriamo l'oggetto inizialmente in un punto P a distanza  $r$  da O e poniamo che si sposti di una quantità infinitesima  $d\mathbf{r}$ ; possiamo scomporre tale spostamento in un componente  $dr\mathbf{u}_r$  diretto radialmente lungo la congiungente OP ed un componente  $d\mathbf{n}$  ortogonale alla direzione radiale:

$$d\mathbf{r} = dr\mathbf{u}_r + d\mathbf{n}$$

Si noti che  $dr$  è la variazione di distanza radiale tra O e P.

Il lavoro infinitesimo  $d\mathcal{L}$  compiuto dalla forza lungo lo spostamento  $d\mathbf{r}$  sarà dunque:

$$d\mathcal{L} = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \frac{k}{r^n} dr\mathbf{u}_r \cdot \mathbf{u}_r + \frac{k}{r^n} d\mathbf{n} \cdot \mathbf{u}_r = \frac{k}{r^n} dr$$

Considerato ora uno spostamento macroscopico dell'oggetto lungo una traiettoria  $\gamma$  da un punto A a distanza  $r_A$  da O ad un punto B a distanza  $r_B$  da O, potremo scrivere il lavoro complessivo compiuto dalla forza come:

$$\mathcal{L}_{A \rightarrow B_\gamma} = \int_{A \rightarrow B_\gamma} d\mathcal{L} = \int_{r_A}^{r_B} \frac{k}{r^n} dr = \left[ -\frac{k}{(n-1)r^{n-1}} \right]_{r_A}^{r_B} = \frac{k}{(n-1)r_A^{n-1}} - \frac{k}{(n-1)r_B^{n-1}}$$

Poiché il lavoro non dipende dal percorso seguito ma solo dai punti estremi della traiettoria, deduciamo che il campo di forza è conservativo.

2. Si calcoli l'energia potenziale. [3 pt]

In un campo di forza conservativo il lavoro compiuto dalla forza sull'oggetto nello spostamento da un punto A ad un punto B può essere espresso nella forma:

$$\mathcal{L}_{A \rightarrow B} = V(A) - V(B) = -\Delta V$$

dove  $V$ , detta energia potenziale associata al campo di forza, è una funzione della posizione, in genere definita a meno di una costante arbitraria. Comparando la precedente espressione con l'espressione del lavoro calcolato al punto precedente, deduciamo che l'energia potenziale cercata è pari a:

$$V(r) = \frac{k}{(n-1)r^{n-1}} + C$$

con  $C$  costante arbitraria.

3. Si verifichi con un semplice ragionamento che se  $k < 0$  (forza diretta verso O) e l'energia meccanica dell'oggetto è negativa, allora è impossibile per l'oggetto allontanarsi indefinitamente da O. [4 pt]

Ricordiamo che l'energia meccanica  $E_M$  dell'oggetto è definita come:

$$E_M = \frac{1}{2}mv^2 + V(r) = \frac{1}{2}mv^2 - \frac{|k|}{(n-1)r^{n-1}}$$

dove abbiamo posto  $C = 0$  per comodità ed abbiamo esplicitato il segno negativo della costante  $k$ . In assenza di altre forze, possiamo applicare il principio di conservazione dell'energia meccanica tra due punti A e B della traiettoria dell'oggetto:

$$E_M(A) = \frac{1}{2}mv_A^2 - \frac{|k|}{(n-1)r_A^{n-1}} = \frac{1}{2}mv_B^2 - \frac{|k|}{(n-1)r_B^{n-1}} = E_M(B)$$

Se l'oggetto potesse allontanarsi indefinitamente da O, potremmo porre  $r_B = \infty$ , da cui otterremmo:

$$v_B^2 = \frac{2E_M(A)}{m} < 0$$

essendo l'energia meccanica iniziale negativa. Ciò porterebbe al risultato assurdo di una velocità in B immaginaria; deduciamo pertanto che l'oggetto non potrà mai allontanarsi indefinitamente da O. Possiamo valutare la massima distanza  $r_B$  raggiungibile assumendo che in B l'oggetto giunga con velocità nulla. In tal caso è immediato ottenere:

$$r_B = \sqrt[n-1]{\frac{|k|}{(n-1)|E_M(A)|}}$$