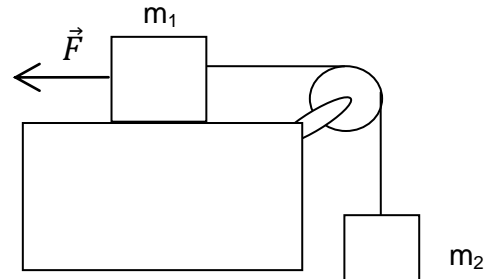


Corso di Laurea in Matematica A.A. 2017/2018
Corso di Fisica Generale 1
Prova scritta del 01/06/2018 (Secondo esonero)

Esercizio 1 (10 punti)

Due particelle puntiformi di massa $m_1=1$ kg ed $m_2=10$ kg sono collegate tramite una fune (vedi figura). Sapendo che la forza \vec{F} ha modulo 10 N, supponendo che il piano sia liscio, la corda priva di massa e inestensibile e la carrucola ideale, si determinino:

- 1) L'accelerazione delle due particelle;
- 2) Le tensioni e la forza normale;
- 3) Lo spostamento delle due particelle e le rispettive velocità dopo 1 s, supponendo che partano da ferme.



Esercizio 2 (10 punti)

Una particella puntiforme di massa m , inizialmente in quiete a contatto con una molla verticale di costante elastica k , viene lasciata libera di muoversi quando la molla è compressa di 10 cm. Basandosi su considerazioni energetiche si determinino:

- 1) La velocità con cui la particella transita dal punto in cui la molla riacquista la lunghezza a riposo;
- 2) La quota massima raggiunta dalla particella (supponendo che si stacchi dalla molla quando questa recupera la lunghezza a riposo);
- 3) La velocità con cui la particella ricade sulla molla.

$m=0.5$ kg, $k=200$ N/m



Esercizio 3 (10 punti)

Un anello omogeneo di massa M e raggio R è poggiato su un piano scabro, inclinato di 15° rispetto all'orizzontale. Supponendo che il corpo sia inizialmente fermo quando il punto di contatto è a quota 1 m (rispetto al piano orizzontale) si determinino:

- 1) Il minimo coefficiente di attrito statico che consente il puro rotolamento;
- 2) La velocità del centro di massa e la velocità angolare di rotazione quando il punto di contatto raggiunge il piano orizzontale.

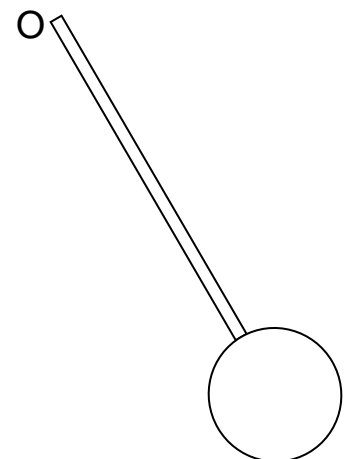
$M=5.0$ kg, $R=25$ cm.

Esercizio 4 (10 punti)

Un corpo rigido è costituito da una sbarretta rettilinea e omogenea, di lunghezza L e massa M , alla cui estremità inferiore è saldato un disco omogeneo, di massa m e raggio R . Il corpo è vincolato a ruotare senza attrito intorno ad un'asse orizzontale passante per l'estremo superiore della sbarretta (O in figura). Si determinino:

- 1) La distanza del centro di massa dall'asse di rotazione;
- 2) Il momento di inerzia del corpo rispetto all'asse di rotazione;
- 3) Il periodo delle piccole oscillazioni intorno alla posizione di equilibrio stabile;

$L=50$ cm, $R=10$ cm, $M=1.0$ kg, $m=250$ g.



SOLUZIONE

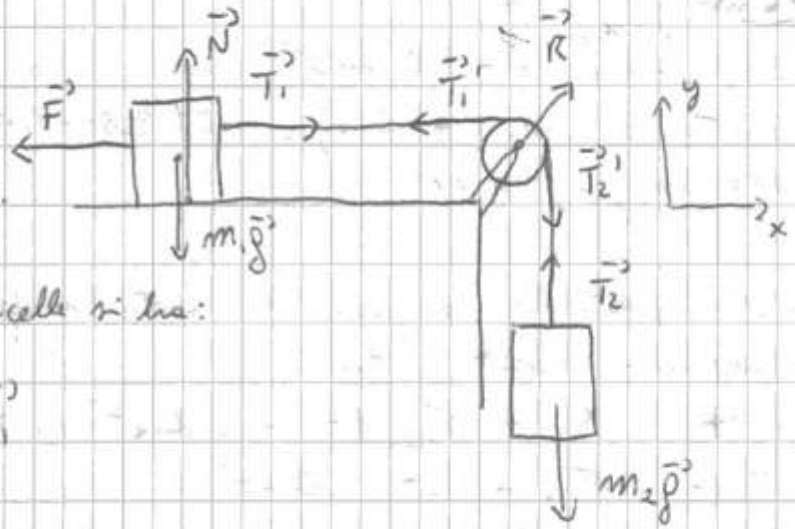
ESERCIZIO 1

1.2)

Le forze agenti sul sistema sono rappresentate in figura.

Applicando la seconda legge di Newton alle due particelle si ha:

$$\begin{cases} m_1 \vec{a}_1 = \vec{F} + m_1 \vec{g} + \vec{N} + \vec{T}_1 \\ m_2 \vec{a}_2 = m_2 \vec{g} + \vec{T}_2 \end{cases}$$



Proiettando sugli assi in figura si ha:

$$\begin{cases} m_1 a_{1x} = -F + T_1 \\ m_1 a_{1y} = -m_1 g + N = 0 \quad (\text{perch\u00e9 la particella 1 non si muove lungo } y) \\ m_2 a_{2y} = -m_2 g + T_2 \end{cases}$$

Inoltre abbiamo $\vec{T}_1 = -\vec{T}_1'$ e $\vec{T}_2 = -\vec{T}_2'$ (corda priva di massa) e $T_1' = T_2'$ (carrucola priva di massa) da cui si ottiene

$$T_1 = T_2$$

L'inestensibilit\u00e0 della corda lega gli spostamenti delle due particelle, un particolare si ha $\Delta x_1 = -\Delta y_2$ da cui si ottiene $a_{1x} = -a_{2y}$.

Il sistema completo \u00e8 pertanto:

$$\begin{cases} m_1 a_{1x} = -F + T_1 \\ N = m_1 g \\ m_2 a_{2y} = -m_2 g + T_2 \\ T_1 = T_2 \\ a_{1x} = -a_{2y} \end{cases} \quad \begin{array}{l} \text{risolvendo per} \\ a_{1x} \text{ e } T_1 \\ \text{si ha} \end{array} \quad \begin{cases} T_2 = T_1 \\ a_{2y} = -a_{1x} \\ m_2 a_{2y} = -m_2 a_{1x} = -m_2 g + T_1 \Leftrightarrow \\ \Leftrightarrow T_1 = -m_2 a_{1x} + m_2 g \\ m_1 a_{1x} = -F + T_1 = -F + m_2 g - m_2 a_{1x} \end{cases}$$

Dall'ultima equazione si ottiene

$$a_{1x} = \frac{m_2 g - F}{m_1 + m_2} = \frac{10 \cdot 9,81 - 10}{1 + 10} = \frac{88,1}{11} = 8,0 \text{ m s}^{-2}$$

Pertanto

$$\begin{cases} a_{2y} = -a_{1x} = -8.0 \text{ m s}^{-2} \\ T_1 = T_2 = m_2 (g - a_{1x}) = 10 (9.81 - 8.0) = 18.1 \text{ N} \\ N = m_1 g = 9.8 \text{ N} \end{cases}$$

3) Le due particelle compiono un moto uniformemente accelerato con equazioni orarie ($t_0 = 0$)

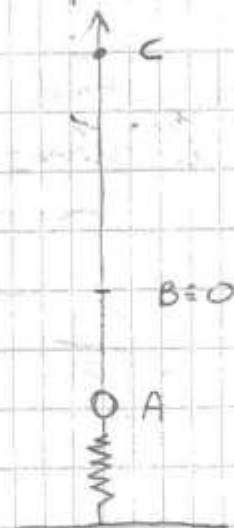
$$\begin{cases} x_1(t) = x_{01} + v_{01x} t + \frac{1}{2} a_{1x} t^2 = x_{01} + \frac{1}{2} a_{1x} t^2 \\ v_{1x}(t) = v_{01x} + a_{1x} t = a_{1x} t \\ y_2 = y_{02} + v_{02y} t + \frac{1}{2} a_{2y} t^2 = y_{02} + \frac{1}{2} a_{2y} t^2 \\ v_{2y}(t) = v_{02y} + a_{2y} t = a_{2y} t \end{cases}$$

Sostituendo i valori numerici e per $t = 1.5$ si ha

$$\begin{cases} x_1(t_1) - x_{01} = \frac{1}{2} a_{1x} t_1^2 = \frac{1}{2} \cdot 8 \cdot 1^2 = 4.0 \text{ m} \\ v_{1x}(t_1) = a_{1x} t_1 = 8.0 \text{ m s}^{-1} \\ y_2(t_1) - y_{02} = \frac{1}{2} a_{2y} t_1^2 = -4.0 \text{ m} \\ v_{2y}(t_1) = a_{2y} t_1 = -8.0 \text{ m s}^{-1} \end{cases}$$

Esercizio 2

Durante il moto la particella è soggetta alle forze peso $m\vec{g}$ e, nel tratto AB (tra la posizione iniziale e la posizione in cui la molla riacquista la lunghezza di riposo) anche alla forza elastica \vec{F}_e .



Entrambe le forze sono conservative, pertanto l'energia meccanica resta costante durante il moto.

1) Uguagliando l'energia meccanica in A e in B si ha

$$E_A = E_B \Leftrightarrow \frac{1}{2} m v_A^2 + m g y_A + \frac{1}{2} k y_A^2 = \frac{1}{2} m v_B^2 + m g y_B + \frac{1}{2} k y_B^2$$

In cui la deformazione della molla

ΔL è stato legato alla posizione della particella lungo l'asse di moto (asse y) notando che se si fissa l'origine nel punto B, in cui la molla è a riposo, si ha ~~$\Delta L = y$~~ $\Delta L = y$ ponendo $v_A = 0$ e $y_B = 0$ si ottiene

$$m g y_A + \frac{1}{2} k y_A^2 = \frac{1}{2} m v_B^2 \Leftrightarrow v_B^2 = 2 g y_A + \frac{k}{m} y_A^2 = 2 \cdot 9.81 \cdot 0.1 + \frac{200}{0.5} (0.1)^2$$

$$= -1.962 + 4 = 2.038 \Leftrightarrow v_B = 1.43 \text{ m s}^{-1} \Rightarrow \vec{v}_B = v_B \hat{y}$$

2) L'energia si conserva anche nel tratto BC, in cui la particella è soggetta alla sola forza peso, pertanto:

$$\frac{1}{2} m v_B^2 + m g y_B = \frac{1}{2} m v_C^2 + m g y_C$$

Inoltre nel punto di quota massima

la velocità è nulla per cui si ha $\frac{1}{2} m v_B^2 = m g y_C \Leftrightarrow y_C = \frac{v_B^2}{2g} = 0.104 \text{ m}$

3) Dalla conservazione dell'energia meccanica si ricava immediatamente che il modulo della velocità con cui la particella torna nel punto B ($|\vec{v}_B|$) è uguale a quello trovato nel punto I.

Le due velocità hanno però verso opposto perché nel punto I la particella passa da B con velocità verso l'alto, mentre adesso si avvicina nella fase di caduta verso il basso.

$$\vec{v}_B = -v_B \hat{y}$$

Dimostriamo che \vec{v}_B e \vec{v}_B' hanno modulo uguale confrontando l'energia meccanica in B quando la particella si passa inizialmente (E_B) con l'energia meccanica quando la particella torna in B ($E_{B'}$)

$$E_B = E_{B'} \Leftrightarrow \frac{1}{2} m v_0^2 + m g y_B = \frac{1}{2} m v_B^2 + m g y_{B'}$$

Dato che $y_B = y_{B'}$ si ha $\frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} m v_B^2$, da cui si ha $v_B = v_0$.

Esercizio 3

Le forze agenti nell'anello sono:
 il peso totale $\pi g \vec{e}'_3$ (applicato nel centro di massa C)

la forza normale \vec{N} , applicata nel punto di contatto A

l'attrito statico \vec{F}_s , applicato in P

Scrivendo le equazioni cardinali otteniamo

$$\begin{cases} M \vec{a}_{cm} = \vec{N} + \pi g \vec{e}'_3 + \vec{F}_s \\ I_C \alpha_z = \tau_C^E \end{cases}$$

il momento meccanico totale rispetto a C è

$$\vec{\tau}_C = \vec{CC} \times \pi g \vec{e}'_3 + \vec{CP} \times \vec{N} + \vec{CP} \times \vec{F}_s = R F_{sx} \hat{z}$$

$(\vec{\tau}_C \text{ forza peso})$ $(\vec{\tau}_C \text{ dalla normale})$ $(\vec{\tau}_C \text{ dall' attrito statico})$

Proiettando sugli assi in figura si ha $\vec{F}_s = F_{sx} \hat{x}$, $\vec{N} = N \hat{y}$,
 $\pi g \vec{e}'_3 = \pi g \sin \theta \hat{x} - \pi g \cos \theta \hat{y}$

$$\begin{cases} \pi a_{cmx} = \pi g \sin \theta + F_{sx} \\ \pi a_{cmy} = -\pi g \cos \theta + N = 0 \Leftrightarrow N = \pi g \cos \theta \\ I_C \alpha_z = F_{sx} R \end{cases}$$

Inoltre la condizione di puro rotolamento ($\vec{v}_P = \vec{0}$) consente di scrivere $\vec{v}_P = \vec{v}_{cm} + \vec{\omega} \times \vec{CP} = \vec{0}$ da cui si ottiene

$$v_{cmx} = -\omega_z R \quad \text{e} \quad a_{cmx} = -\alpha_z R$$

$$\begin{cases} I_C \alpha_z = \pi R^2 \left(-\frac{a_{cmx}}{R} \right) = F_{sx} R \Leftrightarrow -\pi R a_{cmx} = F_{sx} R \Leftrightarrow a_{cmx} = -\frac{F_{sx}}{\pi} \\ \pi a_{cmx} = -F_{sx} = \pi g \sin \theta + F_{sx} \Leftrightarrow F_{sx} = -\frac{\pi g \sin \theta}{2} \end{cases}$$

Perché il valore trovato di F_{sx} non permesso deve essere

$$|F_{sx}| \leq F_{s\max} = \mu_s N \Leftrightarrow \frac{\pi \rho g \sin \alpha}{2} \leq \mu_s \pi \rho g \cos \alpha \Leftrightarrow \frac{\tan \alpha}{2} \leq \mu_s$$

Il minimo valore di μ_s è quindi $\mu_s = \frac{\tan 15^\circ}{2} = 0.134$

2) Durante il moto si conserva l'energia meccanica perché $\vec{\eta} \cdot \vec{p}$ è conservativa, e \vec{N} e \vec{F}_s entrambe a lavoro nullo.

Chiamate C_i e C_f le posizioni iniziali e finali del centro di massa otteniamo

$$\frac{1}{2} \pi N_{cm_i}^2 + \frac{1}{2} I_c \omega_i^2 + \pi \rho g y'_{cm_i} = \frac{1}{2} \pi N_{cm_f}^2 + \frac{1}{2} I_c \omega_f^2 + \pi \rho g y'_{cm_f}$$

l'energia cinetica iniziale è nulla, dato che il corpo parte da fermo, e

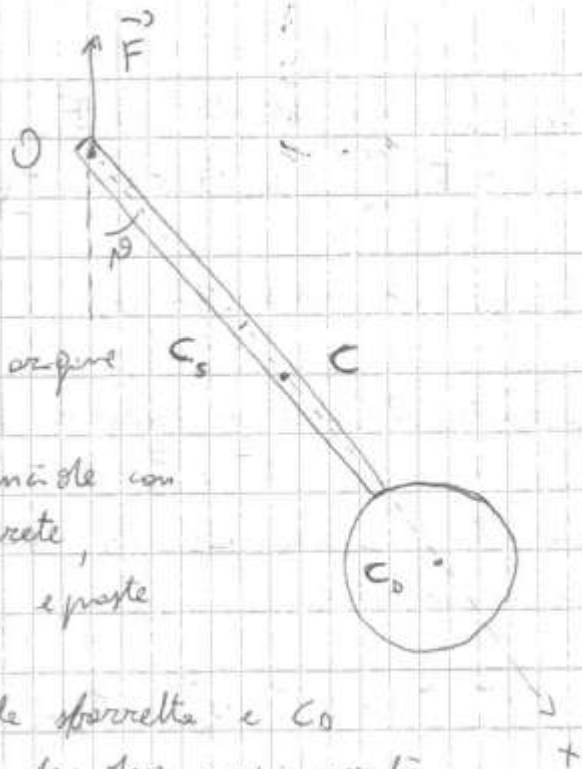
$$y'_{cm_i} - y'_{cm_f} = h \quad \text{Inoltre } N_{cm_f} = \omega_f R \quad \text{Pertanto otteniamo}$$

$$\frac{1}{2} \pi N_{cm_f}^2 + \frac{1}{2} I_c \omega_f^2 = \pi \rho g h \Leftrightarrow \frac{1}{2} \pi N_{cm_f}^2 + \frac{1}{2} \pi R^2 \cdot \frac{N_{cm_f}^2}{R^2} = \pi \rho g h \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \pi N_{cm_f}^2 = \pi \rho g h \Leftrightarrow N_{cm_f}^2 = \rho g h \Rightarrow N_{cm_f} = \sqrt{\rho g h} = 3.13 \text{ m s}^{-1}$$

$$\omega_f = \frac{N_{cm_f}}{R} = \frac{3.13}{0.25} = 12.5 \text{ rad s}^{-1}$$

Esercizio 4



- 1) La distanza del centro di massa dall'asse di rotazione si può calcolare fissando un asse x come in figura, con origine in O e ricordando che il centro di massa di due o più corpi rigidi coincide con quello di un sistema di particelle discrete, di massa pari a quelle di ogni corpo, e poste nel rispettivo centro di massa.

Chiamato C_s il centro di massa della sbarretta e C_d quello del disco (entrambi al centro dei due corpi perfettamente simmetrici e omogenei) si ha

$$x_{C_s} = \frac{L}{2}$$

$$x_{C_d} = L + R$$

$$x_{C_c} = \frac{M x_{C_s} + m x_{C_d}}{M + m} = \frac{M \left(\frac{L}{2}\right) + m \left(\frac{L}{2} + R\right)}{M + m} = \frac{1 \cdot 0.25 + 0.25 \cdot 0.6}{1.25} =$$

$$= 0.32 \text{ m}$$

- 2) Il momento d'inerzia è una grandezza additiva, per cui

$$I_O = I_{O_s} + I_{O_d} = \frac{ML^2}{12} + \left[\frac{mR^2}{2} + m(L+R)^2 \right] =$$

$$= 1 \cdot \left(\frac{1}{2}\right)^2 \frac{1}{3} + \left[\frac{1}{4} \cdot \left(\frac{1}{10}\right)^2 \frac{1}{2} + \frac{1}{4} (0.6)^2 \right] = 0.174 \text{ kg m}^2$$

- 3) Sul corpo agiscono il peso totale applicato in C , e la forza vincolare in O . Il moto è dato dalla soluzione dell'equazione

$$I_O \alpha_2 = \tau_{O_2}^E$$

$$\vec{\tau}_O = \underbrace{O\vec{O}}_0 \times \vec{F} + O\vec{C} \times (\eta+m)\vec{g} = -x_{cn}(\eta+m)g \sin\theta \hat{z}$$

Per tanto si ha $I_O \alpha_z = I_O \frac{d^2\theta}{dt^2} = -(\eta+m)g x_{cn} \sin\theta$

Per piccole oscillazioni il moto è armonico con pulsazione

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{(\eta+m)g x_{cn}}{I_O}}$$

Il periodo del moto è $T = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{I_O}{(\eta+m)g x_{cn}}}$

$$= 2\pi \sqrt{\frac{0.174}{1.25 \cdot 9.81 \cdot 0.32}} = 1.33 \text{ s}$$