

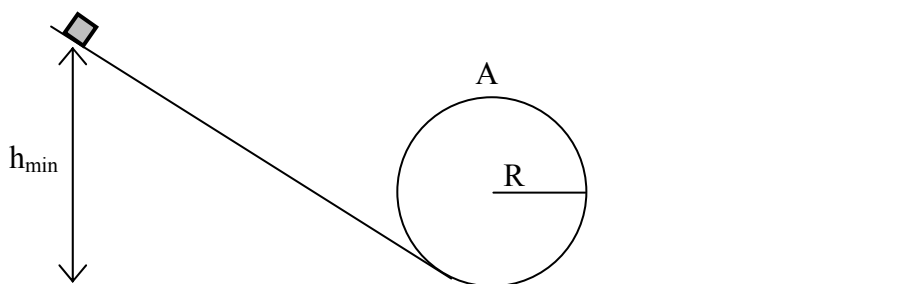
LAVORO ed ENERGIA

MOTI RELATIVI

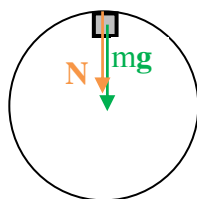
Esercitazione del 17 Aprile 2013

Esercizio 1

Un oggetto puntiforme viene fatto scivolare lungo la pista mostrata in figura (Sia R il raggio della circonferenza disegnata dalla pista). Qual è la minima altezza da cui deve venir fatto cadere affinché raggiunga il punto A della traiettoria senza staccarsi?



Applicando il secondo principio della dinamica nel punto A si ottiene:



$$N + mg = ma$$

dove l'accelerazione a è centripeta in quanto diretta verso il centro della circonferenza. La situazione limite si avrà quando $N = 0$ (che corrisponde alla situazione in cui l'oggetto "sfiora" la pista senza applicare ad essa alcuna forza e di conseguenza anche la pista non applicherà su di esso nessuna reazione vincolare). In tale caso si avrà:

$$mg = ma = mv^2/R$$

da cui si ottiene che la velocità minima che l'oggetto deve avere in A per non staccarsi è:

$$v = \sqrt{gR}$$

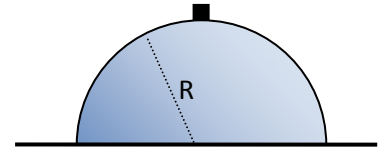
Per il principio di conservazione dell'energia meccanica, affinché l'oggetto abbia tale velocità in A è necessario che sia fatto cadere dall'altezza h_{\min} che soddisfa l'equazione:

$$mgh_{\min} = 2mgR + \frac{1}{2} mgR \rightarrow h_{\min} = \frac{5}{2} R$$

Esercizio 2

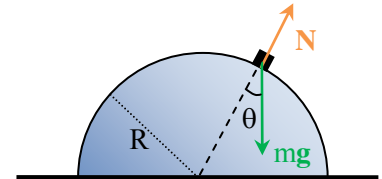
Un corpo puntiforme è posto sulla cima di un blocco di ghiaccio di forma semisferica. Ad un certo istante il corpo comincia a scivolare verso il basso. Dimostrare che, in assenza di attrito, il corpo si stacca dal ghiaccio in un punto ad un'altezza $2R/3$ dal suolo.

Come varia il risultato in presenza di attrito?



Durante il moto di scivolamento il corpo è soggetto a due forze: la forza peso e la reazione vincolare del ghiaccio. Si ha quindi:

$$\mathbf{N} + m\mathbf{g} = m\mathbf{a} \quad [1]$$



Utilizzando il sistema di coordinate intrinseco, proiettando l'equazione [1] nella direzione della normale alla traiettoria, si ottiene:

$$-N + mg\cos\theta = ma_N \Rightarrow -N + mg\cos\theta = mv^2/R \quad [2]$$

Nel momento in cui il corpo si stacca la reazione vincolare del ghiaccio si annulla e l'equazione [2] diventa:

$$mg\cos\theta = mv^2/R \Rightarrow v^2 = gR \cos\theta$$

Poiché non ci sono attriti l'energia meccanica si conserva e quindi l'energia meccanica posseduta dal corpo nell'istante in cui inizia a scivolare coincide con l'energia meccanica da esso posseduta nell'istante in cui si stacca dal blocco di ghiaccio. Di conseguenza:

$$mgR = mgh + \frac{1}{2} mv^2$$

dove $h = R \cos\theta$ è l'altezza del punto in cui il corpo si stacca dal ghiaccio.

Si ha quindi:

$$mgR = mgh + \frac{1}{2} mgh \Rightarrow R = \frac{3}{2} h \Rightarrow h = \frac{2}{3} R$$

In presenza di attrito l'energia meccanica non si conserva ma vale la relazione:

$$W_{nc} = E_{m,stacco} - E_{m,iniz}$$

dove W_{nc} indica il lavoro delle forze non conservative. Essendo $W_{nc} = W_{forza\ attrito} < 0$ si ha $E_{m,stacco} < E_{m,iniz}$ da cui:

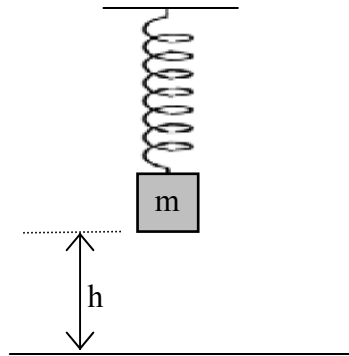
$$mgh + \frac{1}{2} mv^2 < mgR \Rightarrow mgh + \frac{1}{2} mgh < mgR \Rightarrow \frac{3}{2} h < R \Rightarrow h < \frac{2}{3} R$$

Il corpo si staccherà quindi dal blocco ad un'altezza inferiore rispetto al caso precedente.

Esercizio 3

Una massa m si muove lungo la verticale, appesa ad una molla avente costante elastica k e massa trascurabile. Quando la massa si trova alla quota h dal suolo la molla non è deformata. Supponendo che il moto della massa abbia inizio a tale quota con velocità iniziale nulla, determinare:

- 1) la legge secondo la quale la velocità della massa m dipende dalla sua distanza dalla posizione iniziale
- 2) la quota minima e la quota massima raggiunte dalla massa m nel suo moto.



a) La massa m si muove sotto l'azione di due forze conservative: la forza di gravità e la forza elastica della molla. Perciò durante il moto si conserva l'energia meccanica, uguale alla somma dell'energia cinetica e delle due energie potenziali (gravitazionale ed elastica).

Inizialmente m è in quiete a quota h e la molla non risulta deformata quindi l'energia meccanica iniziale coincide con quella gravitazionale:

$$E_{\text{tot iniz}} = mgh$$

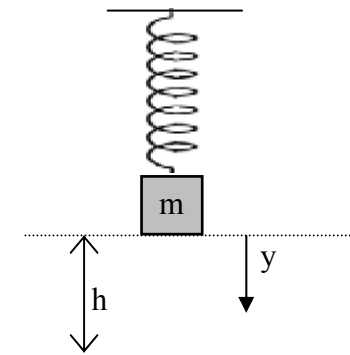
In un istante generico, ipotizzando che la massa sia scesa di un tratto y (coordinata che rappresenta la distanza dalla posizione iniziale), l'energia meccanica totale varrà:

$$E_{\text{tot}} = \frac{1}{2} mv^2 + mg(h-y) + \frac{1}{2} ky^2$$

e per il principio di conservazione dell'energia sarà $E_{\text{tot iniz}} = E_{\text{tot}}$ da cui

$$mgh = \frac{1}{2} mv^2 + mg(h-y) + \frac{1}{2} ky^2$$

da cui:
$$v = \sqrt{\frac{2}{m} \left(mg - \frac{1}{2} ky \right) y} \quad [1]$$



b) Le quote massima e minima raggiunte durante il moto sono quelle in cui la velocità si annulla ed il moto inverte il suo verso. Si possono quindi ottenere cercando per quali valori di y la velocità v della massa si annulla. Dalla [1] si ottiene:

$$\begin{aligned} y_1 = 0 & \text{ (che corrisponde alla posizione iniziale)} & \rightarrow h_{\text{max}} = h \\ y_2 = 2mg/k & & \rightarrow h_{\text{min}} = h - 2mg/k \end{aligned}$$

Esercizio 4

Un blocco di massa $m = 10 \text{ kg}$ viene fatto salire lungo un piano scabro inclinato di $\theta = 30^\circ$ con una velocità iniziale $v = 5.0 \text{ m/s}$. Percorre $l = 2 \text{ m}$, si ferma e poi ritorna alla base.

- 1) Si calcoli la forza di attrito f_a , supposta costante in modulo, agente sul blocco
- 2) Si trovi la velocità con cui il blocco ripassa per la posizione iniziale

1) Considerando il moto di salita e tenendo conto che è presente una forza non conservativa (la forza di attrito) si può scrivere che il lavoro delle forze non conservative, W_{nc} , (che in questo caso coincide con quello della forza di attrito) è pari alla variazione di energia meccanica totale.

$$W_{nc} = (E_{k \text{ fin}} + E_{p \text{ fin}}) - (E_{k \text{ iniz}} + E_{p \text{ iniz}}) = (0 + mgl \sin\theta) - (\frac{1}{2} m v^2 + 0) = -27 \text{ J}$$

Essendo $W_{nc} = f_a l \cos\pi = -f_a l$ si ottiene infine $f_a = 13.5 \text{ N}$.

2) Anche nel moto di discesa è presente la forza di attrito e il lavoro da essa svolto è pari a quello eseguito durante il moto di salita. Riapplicando la relazione

$$W_{nc} = (E_{k \text{ fin}} + E_{p \text{ fin}}) - (E_{k \text{ iniz}} + E_{p \text{ iniz}})$$

si ottiene

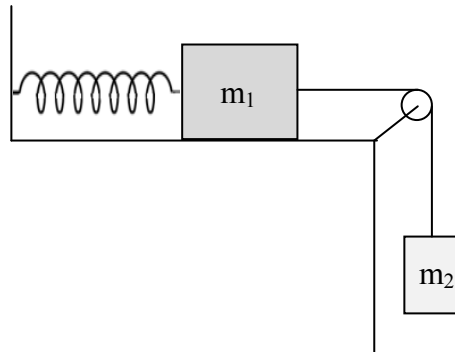
$$W_{nc} = -(\frac{1}{2} m v_{\text{fin}}^2 + 0) - (0 + mgl \sin\theta)$$

da cui risolvendo l'equazione rispetto a v_{fin} :

$$v_{\text{fin}} = 3.77 \text{ m/s}$$

Esercizio 5

Due blocchi di massa rispettivamente $m_1 = 1 \text{ kg}$ e $m_2 = 0.5 \text{ kg}$ sono collegati da una fune di massa trascurabile che scorre su di una carrucola priva di attrito (vedi figura). Il blocco di massa m_1 poggia su un piano scabro tale che il coefficiente di attrito dinamico μ tra il blocco e il piano vale 0.3 ed è inoltre connesso ad un sostegno fisso mediante una molla. Sapendo che all'istante iniziale la molla si trova in posizione di riposo, calcolare la costante elastica della molla se la massa m_2 può scendere al massimo di un tratto $h = 0.1 \text{ m}$ prima di fermarsi.



Su questo sistema agiscono tre forze di cui due conservative (forza elastica della molla, forza gravitazionale) e una non conservativa. Pertanto, indicando con $E_{p,el}$, l'energia potenziale elastica della molla e con $E_{p,gr}$ quella potenziale gravitazionale, si ottiene che il lavoro compiuto dalla forza d'attrito W_{fa} vale:

$$W_{fa} = E_{k \text{ fin}} + (E_{p,el} + E_{p,gr})_{\text{fin}} - [E_{k \text{ in}} + (E_{p,el} + E_{p,gr})_{\text{in}}] \quad [1]$$

Poiché l'energia cinetica iniziale e quella finale sono entrambe nulle e l'energia potenziale elastica iniziale è nulla, l'equazione [1] diventa:

$$W_{fa} = \int \mathbf{F}_a \cdot d\mathbf{s} = \mathbf{F}_a \cdot \mathbf{h} = \frac{1}{2} k h^2 - m_2 g h \quad \Rightarrow \quad \mu m_1 g h = m_2 g h - \frac{1}{2} k h^2$$

da cui:

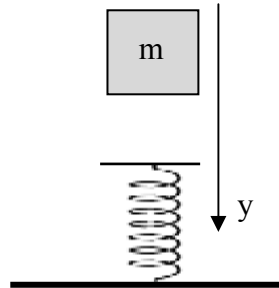
$$k = \frac{2(m_2 - \mu m_1) g h}{h^2} = 2 \frac{(0.5 - 0.3) 9.8}{0.1} = 39.2 \text{ N/m}$$

Esercizio 6

Un blocco di massa $m = 250 \text{ g}$ è lasciato cadere verticalmente su di una molla di costante elastica $k = 4.5 \text{ N/cm}$. Il blocco colpisce la molla che si accorcia di $d = 6.0 \text{ cm}$ prima di fermarsi momentaneamente. Calcolare il lavoro compiuto, durante la fase di compressione:

- a) dalla forza di gravità
- b) dalla forza elastica.

Determinare inoltre la velocità del blocco un istante prima di iniziare a comprimere la molla. Si trascurino gli attriti.



a) Il lavoro compiuto dalla forza peso durante la fase di compressione vale:

$$W_g = \int \mathbf{mg} \cdot d\mathbf{y} = mgd \cos(0) = 0.25 \cdot 9.8 \cdot 0.06 = 0.147 \text{ J}$$

b) Il lavoro compiuto dalla forza elastica durante la fase di compressione vale:

$$W_{el} = \int \mathbf{F}_{el} \cdot d\mathbf{y} = \int -ky dy = -\frac{1}{2}kd^2 = -\frac{450 \cdot (0.06)^2}{2} = -0.81 \text{ J}$$

La velocità del blocco un istante prima di colpire la molla può essere ricavato dal teorema dell'energia cinetica:

$$E_{kf} - E_{ki} = \Sigma_i (W_i) = W_g + W_{el}$$

Essendo $E_{kf} = 0$, si ottiene:

$$\frac{1}{2}mv_i^2 = -(W_g + W_{el}) \rightarrow v_i = \sqrt{-\frac{2(W_g + W_{el})}{m}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 0.663}{0.250}} = 2.3 \text{ m/s}$$

Esercizio 7

Qual è l'angolo massimo di cui può risultare inclinato, rispetto alla verticale, il vetro posteriore di una macchina che viaggia alla velocità costante $v = 72 \text{ km/h}$ per non essere bagnato dalla pioggia che cade verticalmente alla velocità $v_p = 10 \text{ m/s}$?

Si utilizzi il teorema delle velocità relative considerando un sistema di riferimento fisso a terra (O ; x, y, z) e un sistema di riferimento mobile solidale con la macchina (O' ; x', y', z'):

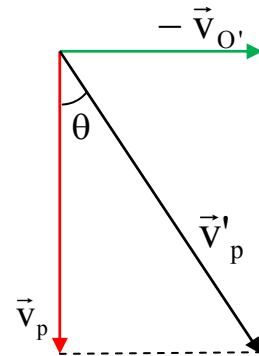
$$\mathbf{v}_p = \mathbf{v}_{O'} + \mathbf{v}_p'$$

dove $\mathbf{v}_{O'} = \mathbf{v}_t$ è la velocità di trascinamento del sistema mobile rispetto al sistema fisso (in questo caso il vettore velocità della macchina). Il moto in questione è un moto di trascinamento traslatorio lungo l'asse x e l'oggetto osservato nei due sistemi di riferimento è la pioggia.

Nel sistema di riferimento solidale all'automobile:

$$\mathbf{v}_p' = \mathbf{v}_p - \mathbf{v}_{O'}$$

da cui: $\text{tg}(\theta) = \frac{v_{O'}}{v_p} = \frac{20}{10} = 2 \Rightarrow \theta = \arctg(2) = 63^\circ$

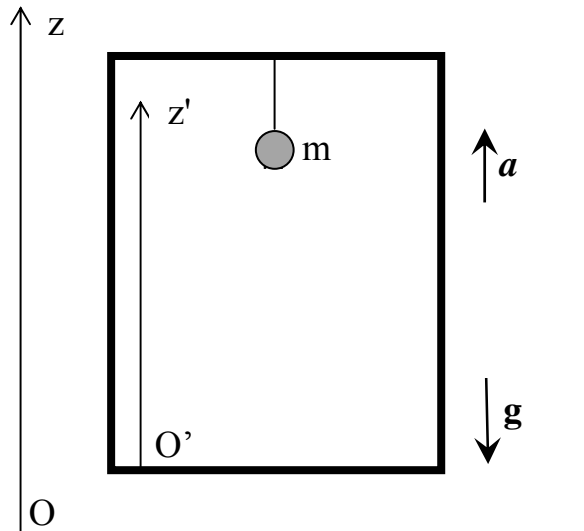


Se il vetro posteriore della macchina è inclinato dell'angolo θ non si bagna perché rispetto ad esso la pioggia scorre parallelamente.

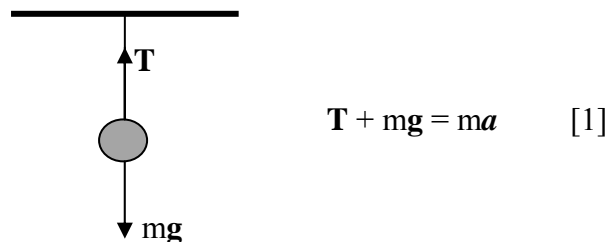
Esercizio 8

Un ascensore si muove verticalmente verso l'alto con una accelerazione a di 0.2 m/s^2 , rivolta verso l'alto. Dal soffitto pende un filo di massa trascurabile a cui è attaccata una pallina di massa $m = 0.5 \text{ kg}$.

- 1) Calcolare la tensione del filo durante il moto dell'ascensore
- 2) Se improvvisamente il filo si spezza, quanto tempo impiega la pallina a cadere sul pavimento, se la distanza dal pavimento è inizialmente $h = 80 \text{ cm}$?



1) Rispetto ad un sistema di riferimento (O, z) inerziale e solidale a terra la pallina risulta accelerata con la stessa accelerazione a dell'ascensore e il suo moto è determinato dalla risultante delle forze reali agenti sulla pallina, ovvero la tensione del filo e la forza peso:



Da cui proiettando sull'asse z si ottiene: $T = mg + ma = 5 \text{ N}$.

Dal punto di vista dell'osservatore non-inerziale solidale con l'ascensore (O', z') bisogna utilizzare il teorema delle accelerazioni relative:

$$\mathbf{a} = \mathbf{a}' + \mathbf{a}_t$$

dove \mathbf{a} è l'accelerazione nel SR fisso (inerziale), \mathbf{a}' è l'accelerazione nel SR mobile e \mathbf{a}_t è l'accelerazione di trascinamento. In questo caso abbiamo $\mathbf{a}' = 0$ perché la pallina è in quiete rispetto all'ascensore e $\mathbf{a}_t = \mathbf{a}$.

Quello che vede l'osservatore nel SR mobile (non inerziale) è che, nonostante per lui la pallina sia in equilibrio, $T > mg$: per poter in ogni caso applicare la dinamica newtoniana (cioè per poter ancora scrivere $\Sigma \mathbf{F}_i' = m \mathbf{a}'$) deve pensare che agisca sulla pallina una forza ulteriore, rivolta verso il basso. E' una "forza apparente", che non compare nel SRI:

$$\Sigma \mathbf{F}_i' = \Sigma \mathbf{F}_{i,\text{vere}} + \Sigma \mathbf{F}_{i,\text{apparenti}} = \mathbf{T} + m\mathbf{g} + \mathbf{F}_{\text{app}} = \mathbf{T} + m\mathbf{g} - m\mathbf{a}_t = \mathbf{T} + m\mathbf{g} - m\mathbf{a}$$

Può allora scrivere:

$$\Sigma \mathbf{F}_i' = m \mathbf{a}'$$

$$\Sigma \mathbf{F}_i' = 0$$

$$\mathbf{T} + m\mathbf{g} - m\mathbf{a} = 0$$

che è evidentemente equivalente alla [1].

2) Nella seconda parte del problema conviene adottare il punto di vista dell'osservatore non-inerziale solidale con l'ascensore (O' , z'). Quando la pallina si stacca dal filo si ha:

$$\begin{aligned} \mathbf{a} &= \mathbf{g} \\ \mathbf{a}_t &= \mathbf{a} \\ \text{da cui: } \mathbf{a}' &= \mathbf{a} - \mathbf{a}_t = \mathbf{g} - \mathbf{a} \end{aligned}$$

proiettando sull'asse z' si ottiene: $a' = -g - a = -10 \text{ m/s}^2$. Il segno meno indica che l'accelerazione \mathbf{a}' è rivolta in verso opposto all'asse z' , ossia verso il basso. Si noti che per l'osservatore non-inerziale solidale con l'ascensore è come se la pallina cadesse verso il fondo dell'ascensore con una accelerazione maggiore di quella di gravità.

La legge oraria per la pallina nel SR mobile è:

$$\begin{aligned} z'(t) &= z'_0 + v'_0 t + \frac{1}{2} a' t^2 \\ z'(t) &= h + \frac{1}{2} a' t^2 \end{aligned}$$

Quando la pallina tocca il pavimento dell'ascensore $t = t_{\text{caduta}}$ e $z'(t_{\text{caduta}}) = 0$, da cui:

$$\begin{aligned} 0 &= h - \frac{1}{2} |a'| t_{\text{caduta}}^2 \\ t_{\text{caduta}} &= \sqrt{\frac{2h}{|a'|}} = 0.4 \text{ s} \end{aligned}$$

Si può risolvere lo stesso problema dal punto di vista dell'osservatore inerziale solidale a terra. Sia v_0 (rivolta verso l'alto) la velocità dell'ascensore nell'istante in cui si spezza il filo e quindi anche quella della pallina nello stesso istante. Negli istanti successivi la pallina seguirà il moto di caduta di un grave con velocità iniziale v_0 . Proiettando sull'asse z si ottiene:

$$z_{\text{pallina}}(t) = z_{0,\text{pallina}} + v_0 t - \frac{1}{2} g t^2 \quad \text{e} \quad v_{\text{pallina}}(t) = v_0 - g t$$

D'altra parte, il fondo dell'ascensore sale verso l'alto con moto uniformemente accelerato:

$$z_{\text{fondo}}(t) = z_{0,\text{fondo}} + v_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \quad \text{e} \quad v_{\text{fondo}}(t) = v_0 + a t$$

La pallina toccherà il fondo dell'ascensore quando $z_{\text{pallina}} = z_{\text{fondo}}$, nell'istante $t = t_{\text{caduta}}$

$$z_{0,\text{pallina}} + v_0 t_{\text{caduta}} - \frac{1}{2} g t_{\text{caduta}}^2 = z_{0,\text{fondo}} + v_0 t_{\text{caduta}} + \frac{1}{2} a t_{\text{caduta}}^2$$

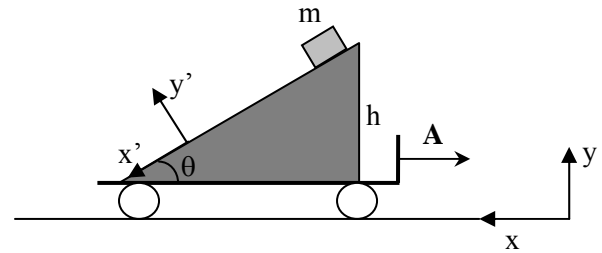
essendo $z_{0,\text{pallina}} - z_{0,\text{fondo}} = h$ si ha

$$h = \frac{1}{2} t_{\text{caduta}}^2 (g + a) \quad \Rightarrow \quad t_{\text{caduta}} = \sqrt{\frac{2h}{(g + a)}} = 0.4 \text{ s}$$

Esercizio 9

Un carrello si muove con accelerazione costante A su di un piano orizzontale. Sul carrello è fissato un piano scabro, di coefficiente di attrito statico $\mu_s=0.7$, inclinato di un angolo $\theta = 30^\circ$ rispetto al piano orizzontale. Sul piano scabro è poggiato un oggetto di massa m , inizialmente fermo rispetto al piano stesso. Si calcoli:

- 1) il massimo valore dell'accelerazione A del carrello per il quale l'oggetto rimane fermo rispetto al piano inclinato scabro;
- 2) il valore massimo dell'accelerazione A del carrello che permetta ancora il contatto dell'oggetto con il piano inclinato scabro.



Consideriamo un sistema di riferimento inerziale ancorato a terra (O, x, y) e un sistema di riferimento ancorato al piano inclinato (O', x', y'). Poiché il piano inclinato si muove assieme al carrello di moto accelerato, questo ultimo riferimento è non-inerziale.

Dal punto di vista dell'osservatore solidale al piano inclinato, il blocco m è in equilibrio per cui:

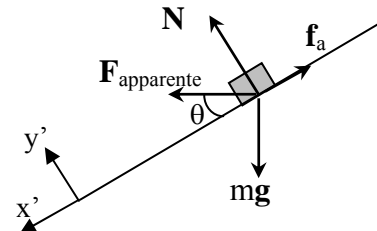
$$\sum \mathbf{F} = \sum (\mathbf{F}_{\text{reali}} + \mathbf{F}_{\text{apparenti}}) = 0$$

dove $\mathbf{F}_{\text{reali}}$ sono la reazione vincolare normale del piano, \mathbf{N} , la forza di attrito radente, \mathbf{f}_a , e la forza peso, $m\mathbf{g}$, mentre la forza apparente è data da $\mathbf{F}_{\text{apparente}} = -m\mathbf{A}$, essendo \mathbf{A} l'accelerazione di trascinamento del sistema (O', x', y') rispetto al sistema inerziale (O, x, y). Risulta quindi:

$$\mathbf{N} + m\mathbf{g} + \mathbf{f}_a - m\mathbf{A} = 0$$

che proiettata sul sistema (O', x', y') indicato in figura dà:

$$\begin{cases} N - mg \cos \theta + mA \sin \theta = 0 \\ mg \sin \theta - f_a + mA \cos \theta = 0 \end{cases}$$



Finché l'oggetto è in quiete, la forza di attrito statica soddisfa la relazione $f_a \leq \mu_s N$, che considerando il sistema precedente, dà:

$$f_a = mg \sin \theta + mA \cos \theta \leq \mu_s (mg \cos \theta - mA \sin \theta)$$

$$A \leq g \frac{\mu_s \cos \theta - \sin \theta}{\mu_s \sin \theta + \cos \theta} = 0.86 \text{ m/s}^2$$

Per valori superiori a 0.86 m/s^2 il blocco incomincerà a scivolare verso il basso lungo il piano inclinato.

Per calcolare il valore massimo dell'accelerazione A del carrello che permetta ancora il contatto dell'oggetto con il piano inclinato scabro occorre tenere conto della condizione di appoggio:

$$N \geq 0$$

da cui:

$$N = mg \cos \theta - mA \sin \theta \geq 0 \quad \Rightarrow \quad A \leq \frac{g \cos \theta}{\sin \theta} = \frac{g}{\tan \theta} = 17 \text{ m/s}^2$$