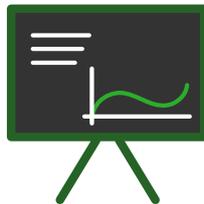


Corso di recupero di Fisica 2018/2019

Dario Madeo



Lezione del 12/04/2019

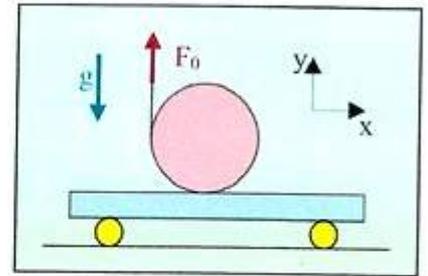
madeo@dii.unisi.it
<http://www.dii.unisi.it/~madeo/crf/crf1819.html>

Esercizio estratto dall'esame di Fisica 1 del 18 Luglio 2018

Esercizio 1

Su un piano orizzontale liscio scorre senza attriti un carrello di massa M . Sopra il carrello è poggiato un cilindro omogeneo di raggio R e massa $2M$. Sul cilindro è avvolto senza possibilità di strisciamento un filo ideale (inestensibile e di massa trascurabile).

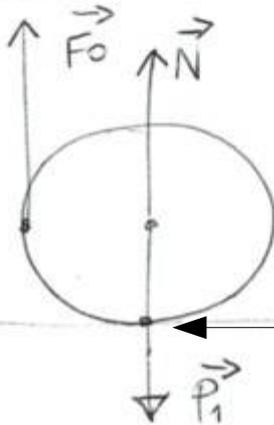
A $t=0$ il sistema è fermo; per $t>0$ viene applicata al filo una assegnata forza costante F_0 diretta verso l'alto (vd. figura). Il cilindro non striscia sul carrello.



- Stabilire se esistono quantità che si conservano, fra quelle utili a rispondere ai quesiti seguenti.
- Calcolare l'accelerazione del carrello e l'accelerazione angolare del cilindro.
- Determinare il minimo valore che deve avere il coefficiente d'attrito statico per garantire il rotolamento puro.

[NOTA: si consiglia di rispondere con *molta cura* al primo quesito, prima di affrontare i successivi]

Cilindro



Al solito, non conosciamo verso e modulo della forza di attrito statico che agisce sul punto di contatto

$$\vec{F}_0 = \begin{bmatrix} 0 \\ F_0 \end{bmatrix} \quad F_0 > 0$$

$$\vec{P}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ -2Mg \end{bmatrix} \quad \vec{N} = \begin{bmatrix} 0 \\ N \end{bmatrix} \quad N > 0$$

$$\vec{A} = \begin{bmatrix} A \\ 0 \end{bmatrix} \quad A \in \mathbb{R}$$

Cilindro – equazioni del moto

$$x) \quad 2M a_x^1 = A$$

$$y) \quad 2M a_y^1 = F_0 + N - 2Mg = 0 \quad (a_y^1 = 0)$$

$$\hookrightarrow N = 2Mg - F_0$$

$$2Mg > F_0$$

$$\boxed{F_0 < 2Mg}$$

Condizione di esistenza
della forza normale

$$\text{rot) } I\alpha = - \underbrace{F_0 R} + AR$$

$$\text{P.R.) } \underbrace{a_x^1 + \alpha R} = \boxed{a_x^2}$$

Condizione di puro rotolamento

Il pavimento non è fermo!!!

NOTA:

a_x^1 : accelerazione lungo x del cilindro.

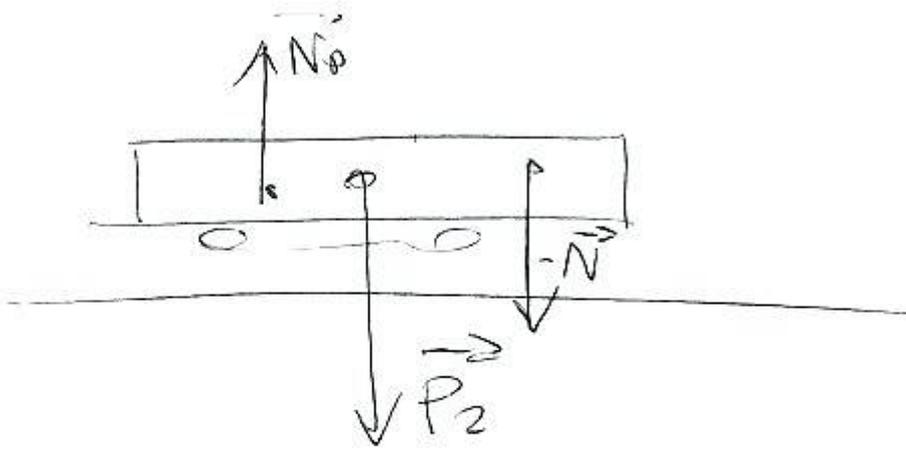
a_y^1 : accelerazione lungo y del cilindro. $a_y^1 = 0$ poichè non c'è moto lungo y.

α : accelerazione angolare del cilindro.

a_x^2 : accelerazione lungo x del carrello.

a_y^2 : accelerazione lungo y del carrello. $a_y^2 = 0$ poichè non c'è moto lungo y.

Carrello



$$\vec{P}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ -Mg \end{bmatrix}$$

$$\vec{N}_p = \begin{bmatrix} 0 \\ N_p \end{bmatrix} \quad N_p > 0$$

Carrello - equazioni del moto

In base al terzo principio, sul carrello agisce una forza uguale ed opposta a quella di attrito sul punto di contatto ($-\vec{A}$)

$$x) \quad Ma_x^2 = -A$$

$$y) \quad Ma_y^2 = -Mg - N + N_p = 0 \quad (a_y^2 = 0)$$

$$\hookrightarrow N_p = N + Mg$$

$$= \cancel{FA} \quad 2Mg - F_0 + Mg$$

$$= 3Mg - F_0 > 0$$

$$F_0 < 3Mg$$

Condizione di esistenza della forza normale

Equazioni del moto

Incognite

$$2Ma_x^1 = A$$

$$I\alpha = -RF_0 + AR$$

$$a_x^1 + \alpha R = a_x^2$$

$$Ma_x^2 = -A$$

a_x^1
 a_x^2
 α
 A

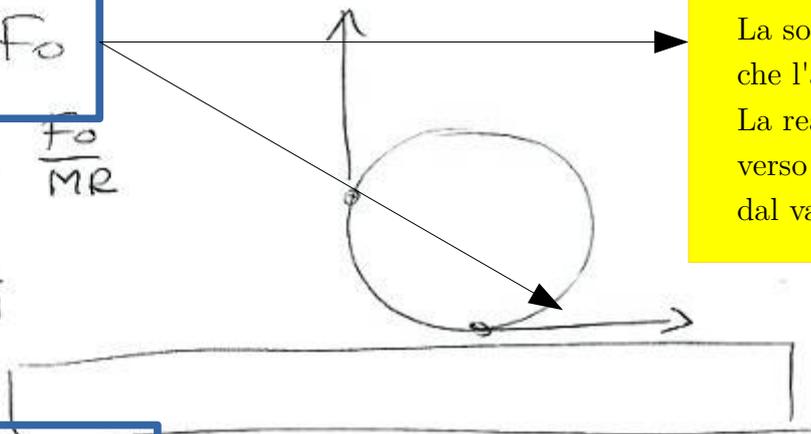
Soluzioni

$$A = \frac{2}{5} F_0$$

$$\alpha = -\frac{3}{5} \frac{F_0}{MR}$$

$$a_x^1 = \frac{F_0}{5M}$$

$$a_x^2 = -\frac{2}{5} \frac{F_0}{M}$$



La soluzione ci dice che l'attrito punta verso destra. La reazione sul carrello quindi è verso sinistra, come confermato dal valore di a_x^2 .

Minimo valore del coeff. di attrito

Abbiamo trovato 2 condizioni che garantiscono la presenza delle forze normali:

1) \vec{N} esiste se $F_0 < 2Mg$

↓
forza normale sul cilindro provocata dal cerullo

2) \vec{N}_p esiste se $F_0 < 3Mg$

↓
forza normale sul cerullo provocata dal pavimento

→ [condizione più stringente]

Da cui se $F_0 < 2Mg$, allora esiste sia \vec{N} che \vec{N}_p !
⇒ Non ho modo lungo y ed esiste le forze di attrito \vec{A} !

Dai calcoli, abbiamo scoperto che:

$$A = \frac{2}{5} F_0$$

Dalla teoria, si sa che:

$$|A| \leq \mu_s |N|$$

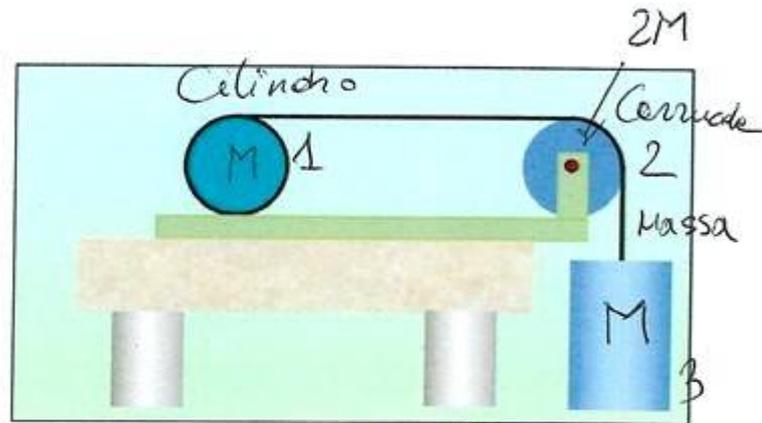
$$\frac{2}{5} F_0 \leq \mu_s (2Mg - F_0)$$

$$\mu_s \geq \frac{2}{5} \frac{F_0}{2Mg - F_0} \quad \text{con } F_0 < 2Mg$$

Esercizio estratto dall'esame di Fisica 1 del 25 Gennaio 2019

Esercizio 2

Un cilindro omogeneo di massa M e raggio R , poggia su un binario orizzontale su cui rotola senza strisciare. Sul cilindro è avvolto del filo inestensibile di massa trascurabile che, tramite una carrucola (cilindro di uguali dimensioni, ma di massa $2M$, che ruota senza incontrare attriti intorno al proprio asse) sostiene un terzo cilindro identico al primo.



Calcolare:

- il rapporto fra la tensione del tratto di filo orizzontale e quella del tratto verticale;
- la componente orizzontale dell'impulso impresso dall'asse della carrucola nell'intervallo di tempo necessario a far compiere un giro completo alla carrucola stessa, partendo con tutti gli oggetti immobili;
- il minimo valore che deve avere il coefficiente d'attrito fra cilindro appoggiato e piano per garantire il puro rotolamento.

Cilindro

$$\vec{P}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ -Mg \end{bmatrix} \quad \vec{N}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ N_1 \end{bmatrix} \quad N_1 > 0$$

$$\vec{T}_1 = \begin{bmatrix} T_1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad T_1 > 0$$

Tensione sulla fune

$$\vec{A} = \begin{bmatrix} A \\ 0 \end{bmatrix} \quad A \in \mathbb{R}$$

Al solito, non conosciamo verso e modulo della forza di attrito statico che agisce sul punto di contatto

Cilindro – equazioni del moto

$$x) M a_{1x} = T_1 + A$$

$$y) M a_{1y} = -Mg + N_1 = 0 \quad (a_{1y} = 0)$$

$$\text{rot) } I_1 \alpha_1 = -T_1 R + A R$$

$$?R.) \quad a_{1x} + \alpha_1 R = 0$$

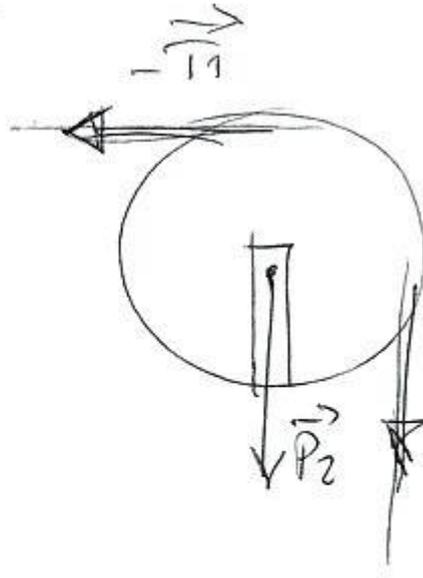
NOTA:

a_{1x} : accelerazione lungo x del cilindro.

a_{1y} : accelerazione lungo y del cilindro. $a_{1y} = 0$ poiché non c'è moto lungo y.

α_1 : accelerazione angolare del cilindro.

Carrucola



$$\vec{P}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ -2Mg \end{bmatrix}$$

$$\vec{F}_R = \begin{bmatrix} F_{Rx} \\ F_{Ry} \end{bmatrix} \quad \begin{array}{l} F_{Rx} \in \mathbb{R} \\ F_{Ry} \in \mathbb{R} \end{array}$$

(freno)

$$\vec{T}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ -T_2 \end{bmatrix} \quad T_2 > 0$$

Carrucola - equazioni del moto

$$x) \quad 0 = F_{Rx} - T_1$$

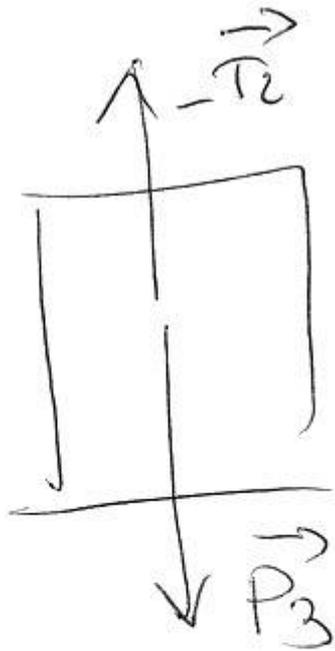
(la carrucola è ferma)

$$y) \quad 0 = -2Mg + F_{Ry} - T_2 = 0$$

$$\text{rot) } \boxed{2I_1 \alpha_2 = T_1 R - T_2 R}$$

(la carrucola ruota)

Massa



$$\vec{P}_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ -Mg \end{bmatrix}$$

Massa appesa - equazione del moto (da notare che conta solo quella lungo y!)

$$y) \quad M a_y^3 = +T_2 - Mg$$

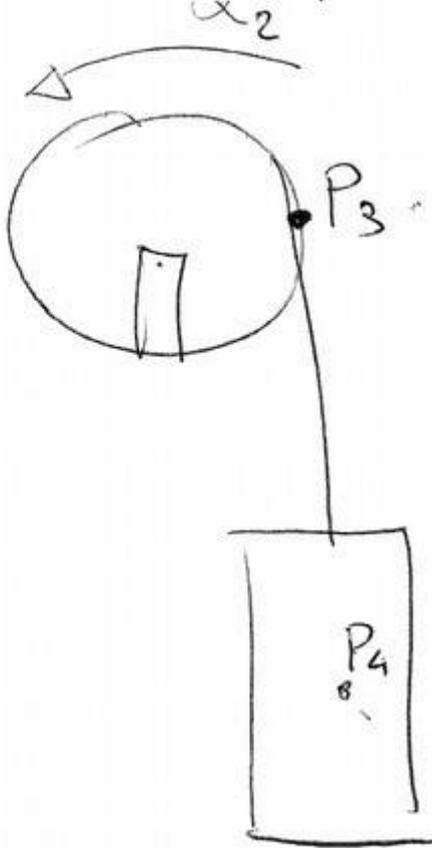
P_1 P_2

$$P_1: \quad v_{COM} - \omega_1 R \quad | \quad P_2: \quad -\omega_2 R$$
$$a_{P1} = a_{x1} - \alpha_1 R \quad | \quad a_{P2} = -\alpha_2 R$$

$$a_{x1} - \alpha_1 R = -\alpha_2 R$$

↓

Grazie alla fune, i punti P_1 e P_2 si muovono con la stessa velocità!!!



$$a_{P_3} = \alpha_2 R$$

$$a_{P_4} = a_y^3$$

↳

$$\boxed{\alpha_2 R = a_y^3}$$

Grazie alla fune, i punti P_3 e P_4 si muovono con la stessa velocità!!!

Mettendo a sistema le equazioni del moto, si ottengono le seguenti soluzioni:

$$T_1 = \frac{3}{19} Mg$$

$$T_2 = \frac{11}{19} Mg$$

$$A = \frac{1}{19} Mg$$

$$a_{x1} = \frac{4}{19} g$$

$$\alpha_1 = -\frac{4}{19} \frac{g}{R}$$

$$\alpha_2 = -\frac{8}{19} \frac{g}{R}$$

$$a_{y3} = -\frac{8}{19} g$$

$$F_{ex} = \frac{3}{19} Mg$$

$$F_{ry} = \frac{49}{19} Mg$$

$$\frac{T_1}{T_2} = \frac{3}{11}$$

Rapporto tra le tensioni delle funi

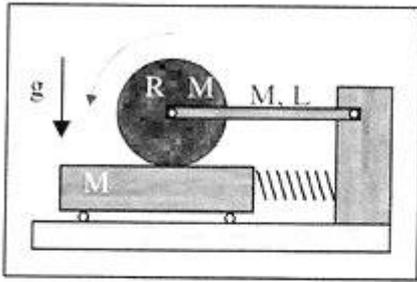
Valore minimo del coefficiente di attrito

$$N_1 = Mg$$

$$|A| \leq \mu_s |N_1|$$

$$\frac{1}{19} Mg \leq \mu_s Mg \quad \Rightarrow \quad \mu_s \geq \frac{1}{19}$$

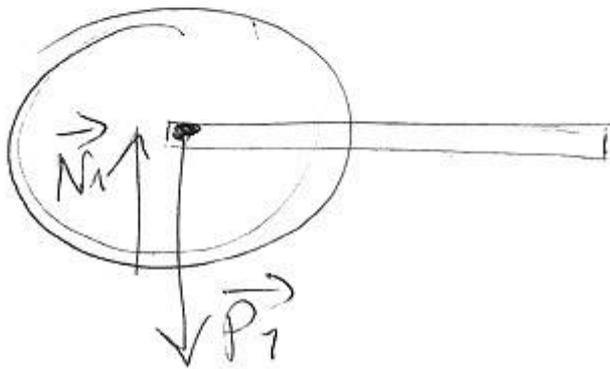
Esercizio estratto dall'esame di Fisica 1 del 26 Settembre 2016



Esercizio 1

Una lastra di massa M può muoversi su un piano orizzontale senza incontrare attriti. Sopra la lastra poggia un cilindro di raggio R e massa M che ruota intorno al suo asse, il quale è tenuto fermo mediante una sbarretta orizzontale di massa M e lunghezza L impernata agli estremi. La lastra è connessa a una molla di costante elastica k . Il cilindro non striscia mai sulla lastra.

- Scrivere le equazioni di moto per lastra e cilindro.
- Determinare la frequenza con cui oscilla il sistema.
- Qual è la massima ampiezza possibile delle oscillazioni della lastra, se il coefficiente d'attrito tra cilindro e lastra è $\mu_s = 1/2$.



$$\vec{P}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ -Mg \end{bmatrix}$$

$$\vec{F}_R = \begin{bmatrix} F_{Rx} \\ F_{Ry} \end{bmatrix} \begin{matrix} F_{Rx} \in \mathbb{R} \\ F_{Ry} \in \mathbb{R} \end{matrix}$$

$$\vec{N}_1 = \begin{bmatrix} 0 \\ N_1 \end{bmatrix} \quad N_1 > 0$$

$$\vec{A} = \begin{bmatrix} A \\ 0 \end{bmatrix} \quad A \in \mathbb{R}$$

Cilindro – equazioni del moto

$$x) \quad Ma'_x = F_{Rx} + A = 0 \quad a'_x = 0$$

$$\hookrightarrow F_{Rx} = -A$$

$$y) \quad Ma'_y = -Mg + F_{Ry} + N_1 = 0 \quad a'_y = 0$$

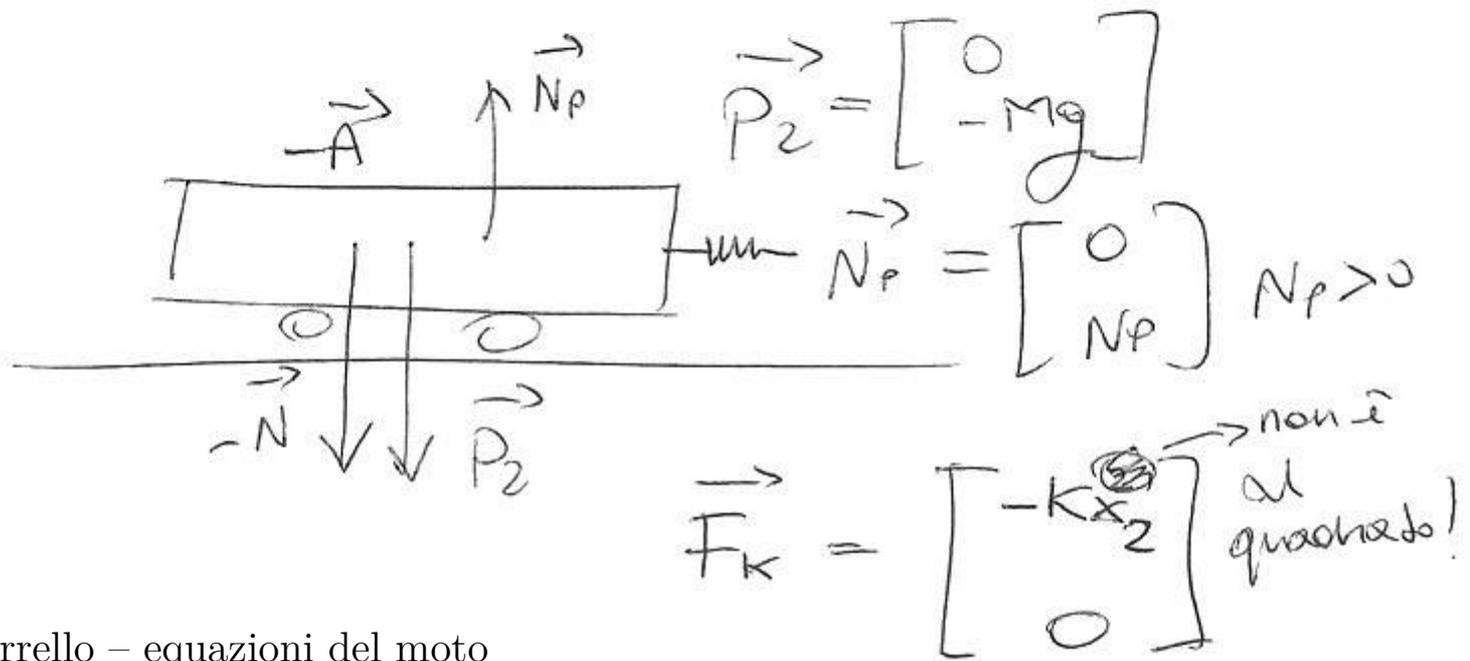
$$F_{Ry} = Mg - N_1$$

$$\text{rot)} I\alpha = AR$$

$$\text{P.R.} \quad \frac{v}{v_0} x + \alpha R = a^2 x$$

$$\alpha R = a^2 x$$

Condizione di
puro rotolamento



Carrello - equazioni del moto

$$x) \quad M a_{x_2} = -A - kx_2$$

$$y) \quad \begin{cases} M a_{y_2} = -Mg + N_p - N = 0 \quad (a_{y_2} = 0) \\ M \ddot{x}_2 = -A - kx_2 \end{cases}$$

$$M a_{x_2} = -A - k x_2$$

$$I \alpha = A R$$

$$\alpha R = a_{x_2}$$

$$\frac{a_{x_2}}{A} = \frac{1}{\alpha} = \frac{1}{\alpha(x_2)}$$

$$A = \frac{I \alpha}{R}$$

$$\alpha = \frac{a_{x_2}}{R}$$

$$A = \frac{I a_{x_2}}{R^2}$$

$$M a_{x_2} = - \frac{I a_{x_2}}{R^2} - k x_2$$

Equazione del moto

$$a_{x_2} \left(M + \frac{I}{R^2} \right) = -k x_2$$

$$I = \frac{1}{2} M R^2$$

$$a_{x_2} \frac{3}{2} M = -k x_2$$

$$\ddot{x}_2 = - \frac{2k}{3M} x_2$$

Equazione del moto del carrello

$$\omega^2$$

Pulsazione del moto armonico

$$\omega^2 = \frac{2k}{3M} \rightarrow \omega = \sqrt{\frac{2k}{3M}}$$

$$f = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{2k}{3M}}$$

f = frequenza delle oscillazioni del carrello (e del cilindro)

Moto di puro rotolamento e attrito

Si ha moto di puro rotolamento se:

$$a + \alpha R = a_p,$$

dove a è la componente dell'accelerazione della ruota (centro di massa) parallela al pavimento, α è la sua accelerazione angolare, R è il raggio della ruota (distanza tra centro di massa e punto di contatto) e a_p rappresenta l'accelerazione del pavimento. Se il pavimento è fermo, si ha che $a_p = 0$.

Questo tipo di moto è sostenuto dalla presenza di attrito statico tra la ruota ed il pavimento. Detta N la forza normale che si crea tra ruota e pavimento, il modulo della forza di attrito è tale per cui:

$$|F_A| < \mu_s |N|.$$

Nel caso in cui $|N| = 0$, si ha che non vi è interazione tra ruota e pavimento, e dunque non è presente alcuna forza di attrito.

Se l'equazione $a + \alpha R = a_p$ non può essere soddisfatta, non si ha più moto di puro rotolamento. In questo caso, la ruota striscia sul pavimento. In questa circostanza, l'attrito tra “ruota” e “pavimento” è di tipo dinamico.

L'attrito dinamico si esprime come segue:

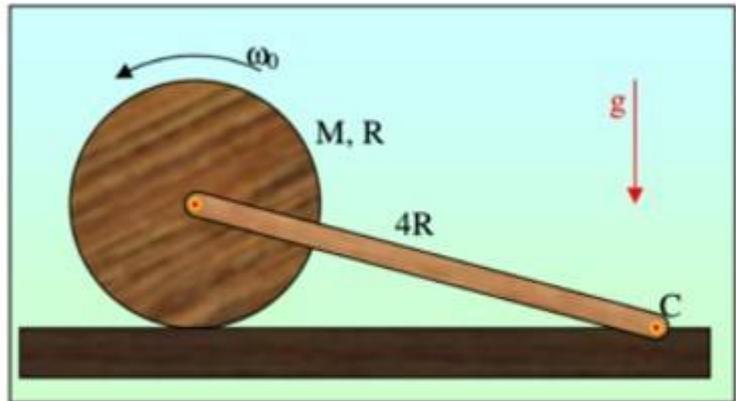
$$|F_A| = \mu_D |N|.$$

Il verso dell'attrito dinamico è opposto a quello del moto della ruota.

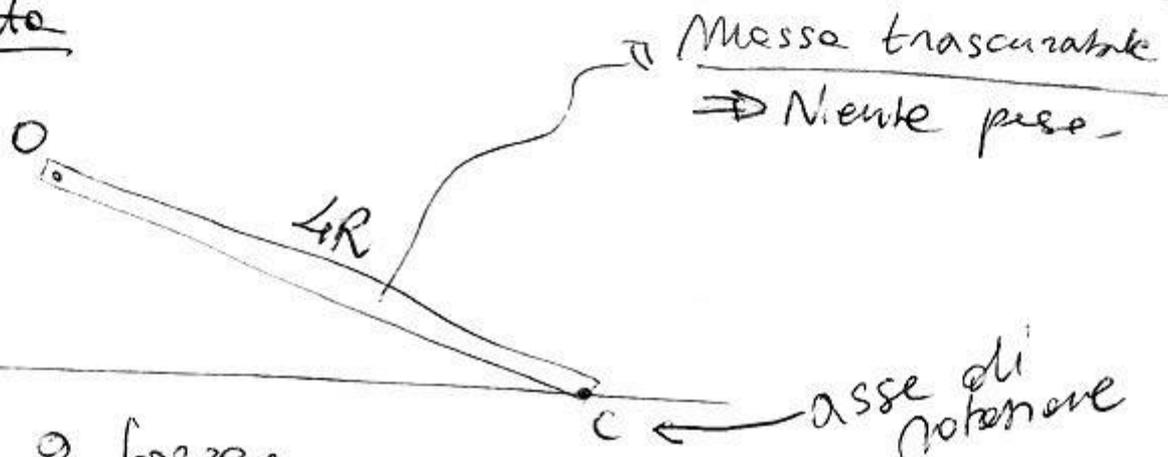
Esercizio estratto dall'esame di Fisica 1 del 19 Giugno 2012

Esercizio 2

Un cilindro omogeneo di massa M e raggio R ruota (sia ω_0 la sua velocità angolare iniziale) strisciando su un piano orizzontale scabro (sia μ_D il coefficiente d'attrito dinamico), essendo trattenuto mediante due sbarrette di lunghezza $4R$ e massa trascurabile, incernierate sul piano e vincolate all'asse del cilindro (vd. figura, dove una delle sbarrette nasconde l'altra). Determinare la forza esercitata dalla sbarretta sulla sua cerniera C (fornirne direzione e modulo, ovvero le componenti). Determinare inoltre l'accelerazione angolare α del cilindro ed il numero di giri che esso compie prima di fermarsi.



Sbarretta



Agiscono 2 forze:

1) \vec{F}_1 : forza di reazione con il disco, Agisce in O.

$$\vec{F}_1 = \begin{bmatrix} F_{1x} \\ F_{1y} \end{bmatrix}, F_{1x} \in \mathbb{R}, F_{1y} \in \mathbb{R}$$

2) \vec{F}_2 : forza di reazione con il pavimento, Agisce in C.

$$\vec{F}_2 = \begin{bmatrix} F_{2x} \\ F_{2y} \end{bmatrix}, F_{2x} \in \mathbb{R}, F_{2y} \in \mathbb{R}$$

Equazioni del moto per la sbarretta.

$$(x) \quad m \ddot{x}_S = F_{1x} + F_{2x} = 0 \quad (m=0)$$

$$(y) \quad m \ddot{y}_S = F_{1y} + F_{2y} = 0 \quad (m=0)$$

$$(rot) \quad I \ddot{\theta}_S = \tau = 0 \quad (I=0)$$

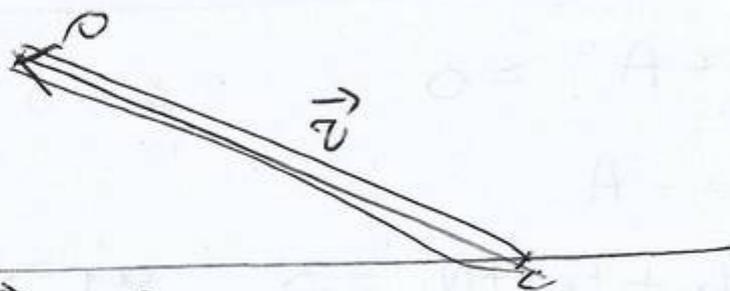
τ è il momento torcente totale che agisce sulla sbarretta.

Nota che:

1) \vec{F}_2 non produce momento. Infatti, agisce su C.

2) \vec{F}_1 non agisce su C. Può produrre momento. Tuttavia, $\tau=0!$

Quindi anche \vec{F}_1 non deve produrre momento!



$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}_1 = \vec{0}$$

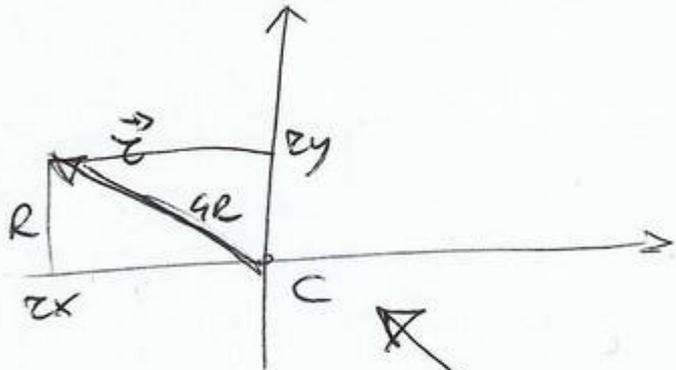
→ \vec{F}_1 deve essere parallelo ad \vec{r} !

$$\vec{F}_1 \parallel \vec{c} \iff$$

$$\vec{F}_1 = q \left(\frac{\vec{c}}{|\vec{c}|} \right) \rightarrow \text{versore di } \vec{c}$$

fattore di scala, $q \in \mathbb{R}$.

$$\vec{c} = \begin{bmatrix} c_x \\ c_y \end{bmatrix}$$



$$c_y = R, \quad \sqrt{c_x^2 + c_y^2} = 4R$$

$$\Rightarrow c_x^2 + c_y^2 = 16R^2 \Rightarrow c_x^2 + R^2 = 16R^2 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow c_x^2 = 15R^2 \Rightarrow c_x = \pm \sqrt{15} R$$

$$\Rightarrow \boxed{c_x = -\sqrt{15} R} \quad \text{Negativo, vedi disegno?}$$

$$\vec{c} = \begin{bmatrix} -\sqrt{15} R \\ R \end{bmatrix} \Rightarrow \vec{F}_1 = \frac{q}{4R} \begin{bmatrix} -\sqrt{15} R \\ R \end{bmatrix} = \frac{q}{4} \begin{bmatrix} -\sqrt{15} \\ 1 \end{bmatrix}$$

$$(|\vec{c}| = 4R)$$

Quindi:

$$\begin{array}{l} F_{ix} = -\frac{9\sqrt{15}}{4} \\ F_{iy} = \frac{9}{4} \end{array} \quad \left\| \begin{array}{l} F_{ix} + F_{2x} = 0 \Rightarrow F_{2x} = \frac{9\sqrt{15}}{4} \\ F_{iy} + F_{2y} = 0 \Rightarrow F_{2y} = -\frac{9}{4} \end{array} \right\|$$

Cilindro



- Su C agisce la forza di reazione $-\vec{F}_1$.
- Su C agisce la forza peso $\vec{P} = \begin{bmatrix} 0 \\ -Mg \end{bmatrix}$
- Su A agisce la forza di attrito $\vec{F}_A = \begin{bmatrix} F_A \\ 0 \end{bmatrix}$, $F_A \in \mathbb{R}$
- Su A agisce la forza normale $\vec{N} = \begin{bmatrix} 0 \\ N \end{bmatrix}$, $N \geq 0$.

Equazioni del moto

$$(x) \quad M \ddot{x}_C = -F_{ix} + F_A = 0 \quad (\text{cilindro fermo})$$

$$(y) \quad M \ddot{y}_C = -F_{iy} - Mg + N = 0$$

$$(rot) \quad I_C \ddot{\theta}_C = F_A R$$

(occhio alla ruota
della mano destra
ed al segno di F_A)

Concludere di puro rotolamento

$$\ddot{x}_c + R\ddot{\theta}_c = 0$$

Ma $\ddot{x}_c = 0$ per ipotesi. Quindi:

$$R\ddot{\theta}_c = 0 \Rightarrow \ddot{\theta}_c = 0$$

Questo non è vero, perché il cilindro ruota!

⇒ Non ha puro rotolamento, cioè:

$$\boxed{\ddot{x}_c + R\ddot{\theta}_c \neq 0}$$

⇒ la forza di attrito è del tipo DINAMICO

$$\boxed{|F_A| = \mu_0 |N|} \quad \text{Poiché } N > 0, \text{ allora: } |F_A| = \mu_0 N.$$

Sappiamo che:

$$-F_{1y} - Mg + N = 0 \Rightarrow N = F_{1y} + Mg$$

$$\Rightarrow N = \frac{9}{4} + Mg$$

~~$$F_A = -9 \frac{\sqrt{5}}{4}$$~~

$$-F_{1x} + F_A = 0 \Rightarrow F_A = F_{1x} \Rightarrow F_A = -9 \frac{\sqrt{5}}{4}$$

ai dati, si evince che il cilindro ruota in senso
orario. Quindi $F_A < 0$

$$\Rightarrow F_A = -9 \frac{\sqrt{15}}{9} \Rightarrow 9 > 0$$

$$\Rightarrow |F_A| = -F_A = \mu_0 N$$

$$\Rightarrow 9 \frac{\sqrt{15}}{9} = \mu_0 N$$

$$\Rightarrow 9 = \frac{\mu_0 N \cdot 9}{\sqrt{15}} = \mu_0 \frac{(9 + Mg) \cdot 4}{\sqrt{15}}$$

$$\sqrt{15} \cdot 9 = \mu_0 \cdot 9 + 4 \mu_0 Mg$$

$$9(\sqrt{15} - \mu_0) = 4 \mu_0 Mg$$

$$\boxed{9 = \frac{4 \mu_0 Mg}{\sqrt{15} - \mu_0}}$$

$$\Rightarrow F_{2x} = \frac{4 \mu_0 Mg}{\sqrt{15} - \mu_0} \cdot \frac{\sqrt{15}}{9}$$

$$F_{2y} = - \frac{4 \mu_0 Mg}{\sqrt{15} - \mu_0} \cdot \frac{1}{9}$$

forza esercitata
della
sbarile sulla
cerniera in C.

Acc. angolare del cubo

$$I_C \ddot{\theta}_C = F_A R$$

$$I_C = \frac{1}{2} M R^2$$

$$F_A = - \frac{\mu_0 M g}{\sqrt{15} - \mu_0} \frac{\sqrt{15}}{4}$$

$$\frac{1}{2} M R^2 \ddot{\theta}_C = - \frac{\mu_0 M g}{\sqrt{15} - \mu_0} \sqrt{15} R$$

$$\ddot{\theta}_C = - \frac{2 \mu_0 g \sqrt{15}}{\sqrt{15} - \mu_0}$$

NOTA

$$N = \frac{q}{4} + M g = \frac{\mu_0 M g}{\sqrt{15} - \mu_0} \frac{1}{4} + M g = M g \left(\frac{\mu_0}{\sqrt{15} - \mu_0} + 1 \right) =$$
$$= M g \left(\frac{\mu_0 + \sqrt{15} - \mu_0}{\sqrt{15} - \mu_0} \right) = M g \frac{\sqrt{15}}{\sqrt{15} - \mu_0}$$

$N > 0$ (condizione di esistenza delle forze
normale e dell'attrito)

$$\Rightarrow \frac{M g \sqrt{15}}{\sqrt{15} - \mu_0} > 0 \Rightarrow \sqrt{15} - \mu_0 > 0 \Rightarrow \boxed{\mu_0 < \sqrt{15}}$$

Se $\sqrt{v_0} > \mu_0$, allora

$$\ddot{\theta}_c = - \frac{2\mu_0 g \sqrt{v_0}}{\sqrt{v_0} - \mu_0} < 0.$$

Infatti, se il disco inizialmente ha vel. ang. $\omega_0 > 0$,
è necessaria un'acc. negativa per fermarlo.

Le equazioni delle rotazioni -

$$\theta(t) = \omega_0 t + \frac{1}{2} \ddot{\theta}_c t^2$$

$$\omega(t) = \omega_0 + \ddot{\theta}_c t$$

Il corpo si ferma per t_f : $\omega(t_f) = 0$

$$\Rightarrow \omega(t_f) = 0 \Rightarrow \omega_0 + \ddot{\theta}_c t_f = 0$$

$$\Rightarrow t_f = - \frac{\omega_0}{\ddot{\theta}_c}$$

L'angolo percorso fino a $\ddot{t} = t_F$:

$$\begin{aligned}\theta(t_F) &= \omega_0 t_F + \frac{1}{2} \ddot{\theta}_c t_F^2 = \\ &= -\frac{\omega_0^2}{\ddot{\theta}_c} + \frac{1}{2} \ddot{\theta}_c \frac{\omega_0^2}{\ddot{\theta}_c^2} = \\ &= -\frac{1}{2} \frac{\omega_0^2}{\ddot{\theta}_c}.\end{aligned}$$

Numero di giri:

$$\frac{\theta(t_F)}{2\pi} = -\frac{1}{4\pi} \frac{\omega_0^2}{\ddot{\theta}_c} = \dots$$