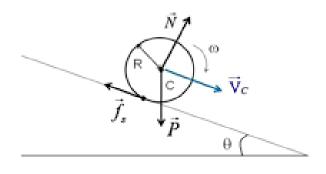
ROTOLAMENTO PURO SU PIANO INCLINATO



In condizioni di rotolamento puro:

$$v_{CM} = \omega R$$
 $a_{CM} = \alpha R$

Possiamo determinare a_{CM} seguendo tre diversi sviluppi.

1) <u>Leggi del moto</u>:

<u>traslazione del CM + rotazione attorno al CM</u>

$$\begin{cases} \vec{N} + \vec{P} + \vec{f}_s = M \vec{\alpha}_{CM} \\ \vec{\tau}_N + \vec{\tau}_P + \vec{\tau}_{f_S} = I_{CM} \vec{\alpha} \end{cases}$$

Ricordiamo che:

$$\vec{\tau} = \vec{R} \wedge \vec{F}$$

e essendo il polo coincidente con CM risulta:

$$\vec{R} = 0 \ per \ \vec{P} \ e \ \vec{R} \parallel \vec{N} \implies \vec{\tau}_N = \vec{\tau}_P = 0$$

$$\begin{cases} Mgsin\theta - f_s = Ma_{CM} \\ N - Mgcos\theta = 0 \\ f_s R = I_{CM}\alpha = I_{CM} \frac{a_{CM}}{R} \end{cases}$$

$$\begin{cases} N = Mgcos\theta \\ f_s = I_{CM} \frac{a_{CM}}{R^2} \\ Mgsin\theta - I_{CM} \frac{a_{CM}}{R^2} = Ma_{CM} \end{cases}$$

$$Ma_{CM} \left(1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}\right) = Mgsin\theta$$

$$a_{CM} = \frac{gsin\theta}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}}$$

Se il corpo che rotola è una sfera piena:

$$I_{CM} = \frac{2}{5}MR^2$$

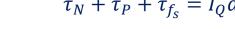
$$a_{CM} = \frac{gsin\theta}{1 + \frac{2}{5}MR^2} = \frac{gsin\theta}{1 + \frac{2}{5}} = \frac{5}{7}gsin\theta < gsin\theta$$

Nel moto di rotolamento puro il corpo scende più lentamente che nel moto di scivolamento

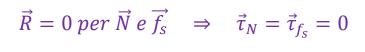
2) Leggi del moto:

consideriamo il rotolamento senza scivolamento come un moto di pura rotazione attorno all'asse passante per il punto di contatto Q

$$\vec{\tau}_N + \vec{\tau}_P + \vec{\tau}_{f_s} = I_Q \vec{\alpha}$$



In auesto caso risulta:



$$R Mgsin\theta = I_Q \alpha$$

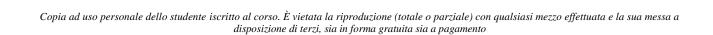
Applicando il teorema di Huygens-Steiner:

$$I_Q = I_{CM} + MR^2$$

e considerando $a_{CM} = \alpha R$

$$R Mgsin\theta = (I_{CM} + MR^2) \frac{a_{CM}}{R}$$

$$gsin\theta = (I_{CM} + MR^2) \frac{a_{CM}}{MR^2}$$



$$a_{CM} = \frac{gsin\theta}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}}$$

3) La forza di attrito statico \vec{f}_s non fa alcun lavoro (non sposta il punto di applicazione)

$$W_{NC} = 0 \qquad \implies \Delta U + \Delta K = 0$$

Possiamo <u>applicare il principio di conservazione dell'energia</u> meccanica.

$$U_i + K_i = U_f + K_f$$

Supponendo che il corpo parta da fermo da una quota h rispetto alla base del piano inclinato:

$$Mgh + 0 = 0 + \left(\frac{1}{2}Mv_{CM}^{2} + \frac{1}{2}I_{CM}\omega^{2}\right)$$

$$Mgh = \frac{1}{2}Mv_{CM}^{2} + \frac{1}{2}I_{CM}\left(\frac{v_{CM}}{R}\right)^{2}$$

$$2gh = v_{CM}^{2}\left(1 + \frac{I_{CM}}{MR^{2}}\right)$$

$$v_{CM}^{2} = \frac{2gh}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^{2}}}$$

Ricordando le equazioni del moto rettilineo uniformemente accelerato:

$$v_f^2 - v_i^2 = 2 a s$$

nel nostro caso:

$$v_{CM}^2 = 2 a_{CM} \frac{h}{\sin \theta}$$

eguagliando

$$2 a_{CM} \frac{h}{\sin \theta} = \frac{2gh}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}}$$

$$a_{CM} = \frac{gsin\theta}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}}$$

OSSERVAZIONE

Se <u>un corpo scivola</u> su un piano inclinato liscio, è soggetto ad una accelerazione

$$a_{CM} = g \sin\theta$$

indipendente dalla massa e dalla forma del corpo.

Se invece <u>il corpo rotola senza strisciare</u>, la sua accelerazione vale

$$a_{CM} = g \sin\theta \frac{1}{1 + \frac{I_{CM}}{MR^2}}$$

quindi cambia a seconda di come la massa sia distribuita.

Consideriamo alcuni casi:

Sfera piena:

$$I_{CM} = \frac{2}{5}MR^2$$
; $a_{CM} = \frac{g \sin \theta}{1 + \frac{2MR^2/5}{MR^2}} = \frac{5}{7}g \sin \theta$

Cilindro pieno

$$I_{CM} = \frac{1}{2}MR^2$$
; $a_{CM} = \frac{g \sin \theta}{1 + \frac{MR^2/2}{MR^2}} = \frac{2}{3}g \sin \theta$

Guscio sferico

$$I_{CM} = \frac{2}{3}MR^2$$
; $a_{CM} = \frac{g \sin \theta}{1 + \frac{2MR^2/3}{MR^2}} = \frac{3}{5}g \sin \theta$

Guscio cilindrico:

$$I_{CM} = MR^2$$
; $a_{CM} = \frac{g \sin \theta}{1 + \frac{MR^2}{MR^2}} = \frac{1}{2}g \sin \theta$

Risulta pertanto che a seguito del rotolamento:

 $I_{sfera\ piena} < I_{cilindro\ pieno} < I_{guscio\ sferico} < I_{guscio\ cilindrico}$

 $a_{sfera\ piena} > a_{cilindro\ pieno} > a_{guscio\ sferico} > a_{guscio\ cilindrico}$