



Corso Luigi Einaudi, 55 - Torino

Appunti universitari

Tesi di laurea

Cartoleria e cancelleria

Stampa file e fotocopie

Print on demand

Rilegature

NUMERO: 552

DATA: 10/06/2013

A P P U N T I

STUDENTE: Aparo

MATERIA: Fisica I + Esercitaz.

Prof. Agnello

Il presente lavoro nasce dall'impegno dell'autore ed è distribuito in accordo con il Centro Appunti.

Tutti i diritti sono riservati. È vietata qualsiasi riproduzione, copia totale o parziale, dei contenuti inseriti nel presente volume, ivi inclusa la memorizzazione, rielaborazione, diffusione o distribuzione dei contenuti stessi mediante qualunque supporto magnetico o cartaceo, piattaforma tecnologica o rete telematica, senza previa autorizzazione scritta dell'autore.

ATTENZIONE: QUESTI APPUNTI SONO FATTI DA STUDENTIE NON SONO STATI VISIONATI DAL DOCENTE.
IL NOME DEL PROFESSORE, SERVE SOLO PER IDENTIFICARE IL CORSO.

APPUNTI DI FISICA 1

anno accademico 2012/21013

CRITERIO DI CONFRONTO

Metodo, anche solo concettuale, che permette di stabilire quando due grandezze fisiche della stessa specie sono uguali.

CRITERIO DI SOMMA

Permette di stabilire quando una grandezza fisica è somma di altre grandezze della stessa specie.

SCELTA DELL'UNITÀ DI MISURA

Per ogni grandezza fisica che viene definita occorre scegliere un'unità di misura della stessa specie della grandezza da misurare.

Es. per una lunghezza scelgo una lunghezza.

Per ogni unità di misura bisogna ~~avere~~^{definire} un campione.

ESPRESSIONE DELLA MISURA

$$L = l_1 [L] \rightarrow \text{è l'unità di misura}$$

$$t = t_1 [t]$$

FAATTORI DI CONVERSIONE

$$l_1 [L_1] = l_2 [L_2] \quad \frac{[L_1]}{[L_2]} = \frac{l_2}{l_1}$$

\downarrow \downarrow
 es. cm es. pollici

CAMPIONI DEL S.I.

m = distanza percorsa dalla luce in $1/c$ ---

ANALISI DIMENSIONALE

Se cerco una grandezza con una sua unità di misura, i calcoli che ~~compio~~ svolgo devono ottenere una grandezza con la stessa unità di misura.

ovvero faccio 2
CALCOLI

eq. numerica

$$\text{es. } v = \frac{\Delta x}{\Delta t}$$

eq. tra unità di misura

$$[v] = \frac{[\Delta x]}{[\Delta t]} = \frac{m}{s}$$

$$a = \frac{\Delta v}{\Delta t}$$

$$[a] = \frac{[\Delta v]}{[\Delta t]} = \frac{m}{s^2}$$

RICORDA

Ogni vettore può essere scritto con una grandezza f

o come il suo modulo per un versore

$$\vec{f} = f \cdot \vec{e}$$

modulo di $f \rightarrow [f]f = m[m] \cdot a[a]$

$$[f] = kg \cdot \frac{m}{s^2} = N (\text{Newton})$$

ERRORE SISTEMATICO

porta ad una valutazione per eccesso o per difetto
 Va colto con misure di grandezze fisiche comprese

$$X = \bar{x} \pm \epsilon_m \oplus \epsilon_{sist} [X]$$

o solo + o solo -

ERRORE ACCIDENTALE

Bisogna fare almeno una decina di misure

x_1, x_2, \dots, x_m facciamo la media aritmetica $\frac{x_1 + \dots + x_m}{n} = \bar{x}$

cerchiamo il valore minimo x_{min} e x_{max} valore MASSIMO

$$\text{se } (x_{max} - x_{min}) < \epsilon_m$$

allora

$$X = \bar{x} \pm \epsilon_m [X] \quad (\text{in caso } \pm \epsilon_{sist})$$

$$\text{se } (x_{max} - x_{min}) > \epsilon_m$$

non bastano 10 misure

~~media~~

MEDIA, VARIANZA

media $\bar{x} = \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n x_i$

devianza $= \sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2 = D_x$

Varianza $= \frac{1}{n} \sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2 = \sigma_x^2$

Varianza
 empirica $\sigma_x^2 = \frac{1}{n-1} \sum_{i=1}^n (x_i - \bar{x})^2$

PROPRIETÀ

DISTRIBUTIVA

$$\lambda(\vec{u} + \vec{v}) = \lambda\vec{u} + \lambda\vec{v}$$

~~DISTRIBUTIVA~~

OMOGENEITÀ

$$(\lambda\mu)\vec{u} = \lambda(\mu\vec{u}) = \mu(\lambda\vec{u})$$

ESISTENZA DELL'ELEMENTO NEUTRO RISPETTO AI PRODOTTI:

$$1\vec{u} = \vec{u}$$

SISTEMA DI RIFERIMENTO CARTESIANO ORTOGONALE (C.O.)

Asse X con vettore \vec{i} che individua la direzione
 // Y // \vec{j}
 // Z // \vec{k}

OPERAZIONI

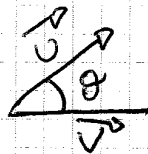
$$\text{es } \vec{w} = (\vec{u} + \vec{v}) = (\vec{u}_x + \vec{v}_x)\vec{i} + (\vec{u}_y + \vec{v}_y)\vec{j} + (\vec{u}_z + \vec{v}_z)\vec{k}$$

PRODOTTO SCALARE

È UN NUMERO

Si definisce prodotto scalare di due vettori il

numero μ tale che
$$\mu = \vec{u} \cdot \vec{v} = |\vec{u}| |\vec{v}| \cos \theta$$



PROPRIETÀ

COMMUTATIVA

$$\vec{u} \cdot \vec{v} = \vec{v} \cdot \vec{u}$$

OMOGENEITÀ

$$(\lambda\vec{u}) \cdot \vec{v} = \lambda(\vec{u} \cdot \vec{v}) = \vec{u} \cdot (\lambda\vec{v})$$

ASSOCIATIVA

$$\vec{u} \cdot (\vec{v} + \vec{z}) = \vec{u} \cdot \vec{v} + \vec{u} \cdot \vec{z}$$

DERIVATA DI UN VETTORE

indichiamo $\vec{p} = p_x \vec{i} + p_y \vec{j} + p_z \vec{k}$

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\vec{p}(t+\Delta t) - \vec{p}(t)}{\Delta t} = \text{derivata } \vec{p} \text{ nei suoi componenti}$$

$\frac{d}{dt}$
 ↓
 Tempo

$$= \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta p_x}{\Delta t} \vec{i} + \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta p_y}{\Delta t} \vec{j} + \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta p_z}{\Delta t} \vec{k}$$

$$= \frac{dp_x}{dt} \vec{i} + \frac{dp_y}{dt} \vec{j} + \frac{dp_z}{dt} \vec{k}$$

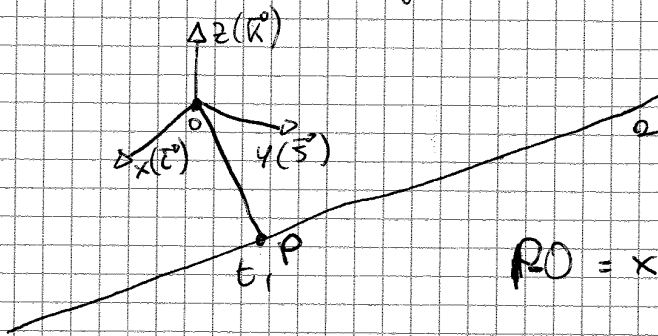
EQUAZIONI PARAMETRICHE DEL MOTO

$$\begin{aligned} x &= x(t) \\ y &= y(t) \\ z &= z(t) \end{aligned}$$

MOTO RETTILINEO

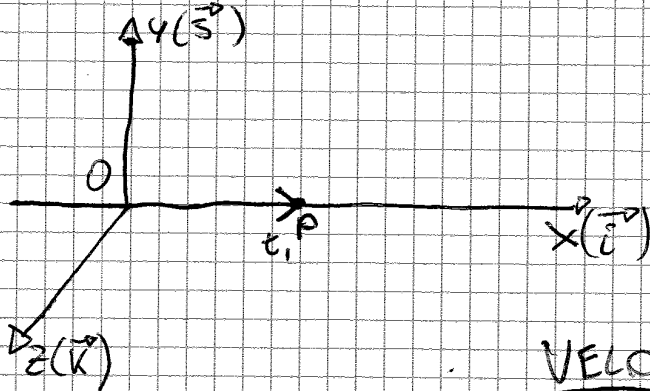
corpo che si muove su una retta

fissiamo un sist di riferimento, es. C.O.



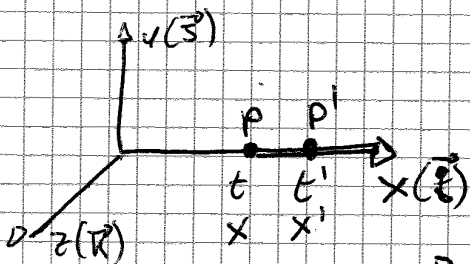
$$r_O = x(t)\vec{i} + y(t)\vec{j} + z(t)\vec{k}$$

cerco di semplificare il tutto, ed esempio la retta a coincidente con asse x



VELOCITÀ

VELOCITÀ MEDIA ED INSTANTANEA VETTORIALE



al tempo t $P-O = x\vec{i}$

al tempo t' $P'-O = x'\vec{i}$

$$\vec{V}_{m,x} = \frac{(P'-O) - (P-O)}{t' - t} = \frac{x'\vec{i} - x\vec{i}}{t' - t} = \frac{\Delta x \vec{i}}{\Delta t}$$

modulo $V_{m,x} = \frac{\Delta x}{\Delta t}$ $[V_{m,x}] = \frac{[L]}{[T]} = \frac{m}{s}$

Vel MEDIA VETTOR.

RELAZIONI:

$$v_x = \frac{dx}{dt}$$

$$dx = v_x \cdot dt$$

in un intervallo di tempo finito

$$\int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t v_x dt$$

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t v_x dt$$

$$a_x = \frac{dv_x}{dt}$$

$$dv_x = a_x dt$$

$$\int_{v_{0x}}^{v_x} dv_x = \int_{t_0}^t a_x dt$$

$$v_x(t) = v_{0x} + \int_{t_0}^t a_x dt$$

Il problema centrale della cinematica è ricavare le eq. parametriche risolvendo gli integrali prima proposti.

es

$$a_x = a_{0x}$$

$$v_x(t) = v_{0x} + \int_{t_0}^t a_{0x} dt = v_{0x} + a_{0x} \int_{t_0}^t dt$$

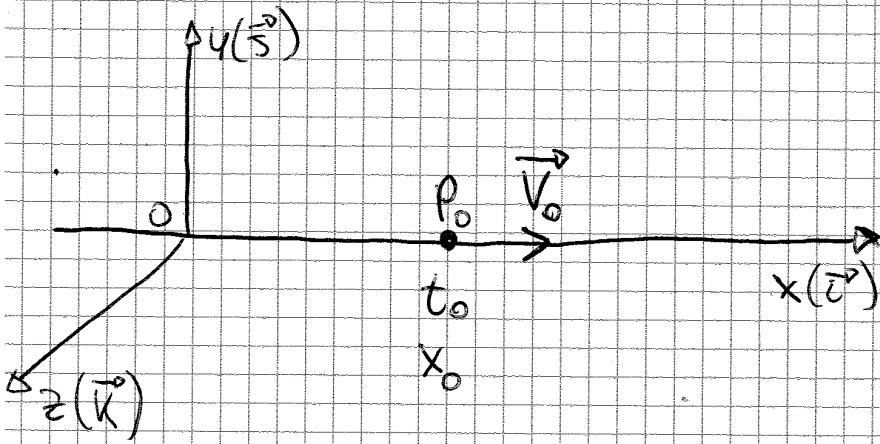
da

$$v_x(t) = v_{0x} + a_{0x}(t - t_0)$$

$$x(t) = x_0 + \int_{t_0}^t [v_{0x} + a_{0x}(t - t_0)] dt =$$

$$x(t) = x_0 + v_{0x}(t - t_0) + \frac{1}{2} a_{0x} (t - t_0)^2$$

MOTO RETTILINEO UNIFORME



Vel cost

$$\vec{V}_x = \vec{V}_0$$

$$a_x = \frac{d\vec{V}_x}{dt} = \frac{d\vec{V}_0}{dt} = 0 \quad \text{poiché derivata di una costante}$$

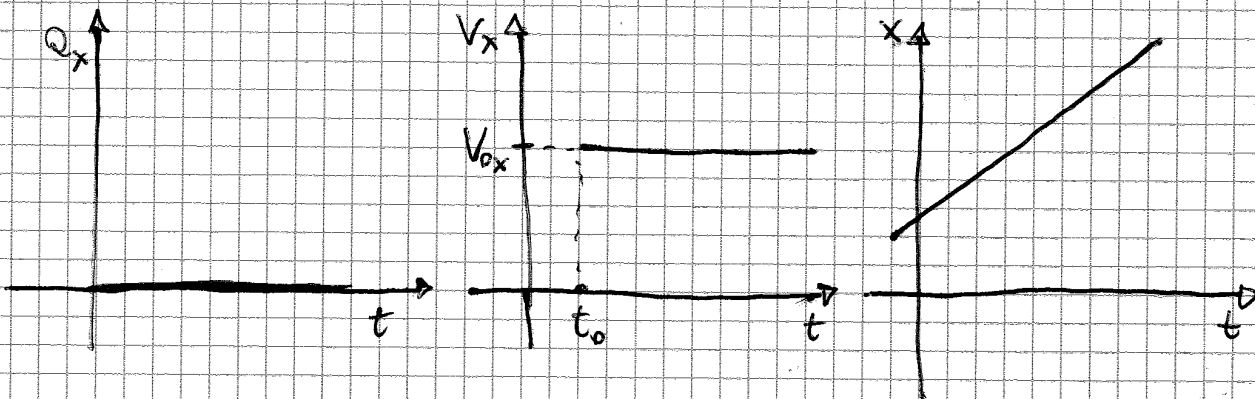
$$\vec{V}_x = V_x \vec{i} = V_0 \vec{i} = \frac{dx}{dt} \vec{i}$$

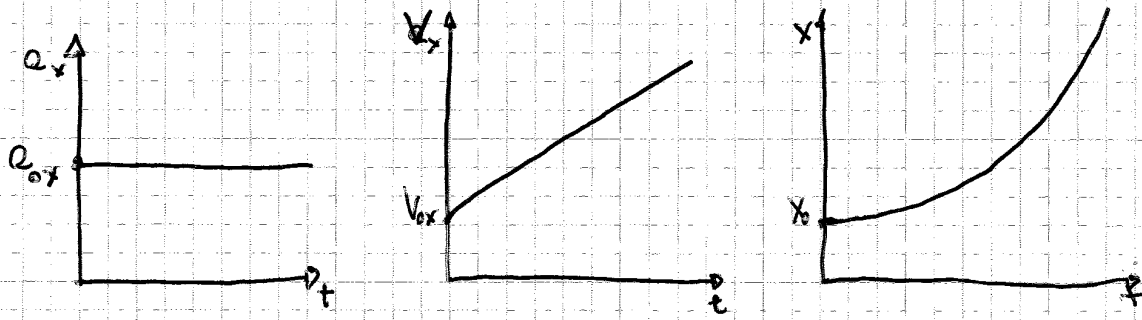
$$\frac{dx}{dt} = V_0$$

$$dx = V_0 dt$$

EQ PARAM. DEL MOTO

$$\int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t V_0 dt \Rightarrow \boxed{X(t) = X_0 + V_0(t - t_0)}$$





MOTO ARMONICO SEMPLICE

È un moto periodico, ovvero il moto di un punto che percorre sempre la stessa traiettoria e attraversa un punto della traiettoria (qualsiasi esso sia) ad intervalli costanti di tempo con la stessa velocità e la stessa accelerazione.

Il moto armonico semplice è il moto di un corpo che percorre sempre lo stesso segmento rettilineo e attraversa un punto della traiettoria (qualsiasi esso sia) ad intervalli costanti di tempo ~~da~~ con la stessa velocità e la stessa accelerazione.



OSCILLAZIONE COMPLETA = è la traiettoria percorsa dal corpo partendo da un certo punto per poi tornare con la stessa velocità e accelerazione.

T (periodo) = tempo impiegato a compiere un'oscillazione completa

ν (ni, frequenza) = numero di oscillazioni complete nell'unità di tempo

$$\nu = \frac{1}{T}$$

la soluzione è $x(t) = A \sin(\omega t + \varphi)$

$$x(t) = x(t+T)$$

$$\cancel{A} \sin(\omega t + \varphi) = \cancel{A} \sin[\omega(t+T) + \varphi]$$

$$\omega t + \varphi + 2\pi = \omega(t+T) + \varphi$$

$$\cancel{\omega t} + \varphi + 2\pi = \cancel{\omega t} + \omega T + \varphi$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega}$$

$$\omega = 2\pi \nu$$

$$V_x = \frac{dx}{dt} = \dot{x} \quad V_y = \frac{dy}{dt} = \dot{y} \quad V_z = \frac{dz}{dt} = \dot{z}$$

$$|\vec{V}| = \sqrt{V_x^2 + V_y^2 + V_z^2}$$

[sistema di riferimento cilindrico]

$$P-O = r(t) \vec{\alpha}(t) + z(t) \vec{k}$$

$$\vec{V} = \frac{dr}{dt} \vec{\alpha} + r(t) \frac{d\vec{\alpha}}{dt} + \frac{dz}{dt} \vec{k}$$

$$P-O = r(t) \vec{\alpha}(t)$$

$$\vec{V} = \frac{dr}{dt} \vec{\alpha}(t) + r(t) \frac{d\vec{\alpha}}{dt}$$

[sist. polare]

$$\vec{V} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \lim_{t' \rightarrow t} \frac{\vec{r}' - \vec{r}}{t' - t}$$

[vedi disegno]

\vec{V} è sempre tangente alla traiettoria del moto

$$a_x = \frac{dv_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = \ddot{x} \quad a_y = \frac{dv_y}{dt} = \frac{d^2y}{dt^2} = \ddot{y} \quad a_z = \frac{dv_z}{dt} = \frac{d^2z}{dt^2} = \ddot{z}$$

$$a_x = \frac{dv_x}{dt}$$

~~$$a_x = \frac{dv_x}{dt}$$~~

$$v_x dv_x = a_x v_x dt$$

$$v_x dv_x = a_x dx$$



$$\int_{v_{0x}}^{v_x} v_x dv_x = \int_{x_0}^x a_x dx \Rightarrow \frac{1}{2} v_x^2 - \frac{1}{2} v_{0x}^2 = \int_{x_0}^x a_x dx$$

$$\begin{aligned} a_x &= a_{0x} \\ a_y &= a_{0y} \\ a_z &= a_{0z} \end{aligned}$$

$$\frac{1}{2} v_x^2 - \frac{1}{2} v_{0x}^2 = a_{0x} (x - x_0)$$

$$\begin{aligned} v_x^2 - v_{0x}^2 &= 2 a_{0x} (x - x_0) \\ v_y^2 - v_{0y}^2 &= 2 a_{0y} (y - y_0) \\ v_z^2 - v_{0z}^2 &= 2 a_{0z} (z - z_0) \end{aligned}$$

$$dx = [v_{0x} + a_{0x}(t-t_0)] dt$$

$$\int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t [v_{0x} + a_{0x}(t-t_0)] dt$$

$$x(t) - x_0 = \int_{t_0}^t v_{0x} dt + a_{0x} \int_{t_0}^t (t-t_0) dt = v_{0x}(t-t_0) + a_{0x} \left[\int_{t_0}^t t dt - \int_{t_0}^t t_0 dt \right]$$

$$= v_{0x}(t-t_0) + a_{0x} \left[\frac{1}{2} t^2 - \frac{1}{2} t_0^2 - t_0(t-t_0) \right]$$

$$= v_{0x}(t-t_0) + a_{0x} \left[\frac{1}{2} t^2 - \frac{1}{2} t_0^2 + t_0^2 - t t_0 \right] =$$

$$= v_{0x}(t-t_0) + a_{0x} \left[\frac{1}{2} (t-t_0)^2 \right] =$$

$$= v_{0x}(t-t_0) + \frac{1}{2} a_{0x} (t-t_0)^2$$

$$\left\{ \begin{array}{l} x(t) = x_0 + v_{0x}(t-t_0) + \frac{1}{2} a_{0x}(t-t_0)^2 \\ \text{ANALOGAMENTE} \\ y(t) = y_0 + v_{0y}(t-t_0) + \frac{1}{2} a_{0y}(t-t_0)^2 \\ z(t) = z_0 + v_{0z}(t-t_0) + \frac{1}{2} a_{0z}(t-t_0)^2 \end{array} \right.$$

$$\begin{cases} a_x = 0 \\ a_y = 0 \\ a_z = -g \end{cases} \begin{cases} a_x = \frac{dv_x}{dt} = 0 \\ a_y = \frac{dv_y}{dt} = 0 \\ a_z = \frac{dv_z}{dt} = -g \end{cases} \begin{cases} v_x = \text{cost} = 0 \\ v_y = \text{cost} = 0 \\ \boxed{dv_z = -g dt} \end{cases}$$

$$\int_0^{v_z} dv_z = \int_0^t -g dt$$

$$\boxed{v_z = -gt} \quad \checkmark$$

$$\begin{cases} v_x = \frac{dx}{dt} = 0 \\ v_y = \frac{dy}{dt} = 0 \\ v_z = \frac{dz}{dt} = -gt \end{cases} \rightarrow dz = -gt dt$$

$$\int_0^z dz = \int_0^t -gt dt$$

$$\boxed{z(t) = h - \frac{1}{2}gt^2} \quad \checkmark$$

$$\begin{cases} x(t) = x_0 \\ y(t) = y_0 \\ z(t) = h - \frac{1}{2}gt^2 \end{cases} \quad \checkmark$$

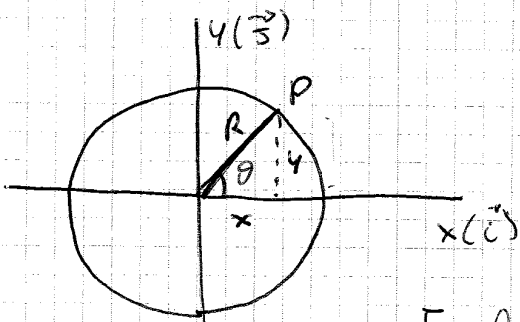
CRITERI DI SIMILITUDINE TRIANG.

1° CRITERIO = 2 tr. sono simili se hanno 2 ANGOLI CONGRUE.

2° CRIT. = " " se hanno 1 ANGOLO CONGR. e 2 LATI CHE LO CONTENGONO PROPORZIONALI

3° CRIT. = " " se hanno 3 LATI PROPORZ.

SIN E COS



$$\cos \theta = \frac{x}{R} \quad -1 \leq \cos \theta \leq 1$$

$$\sin \theta = \frac{y}{R} \quad -1 \leq \sin \theta \leq 1$$

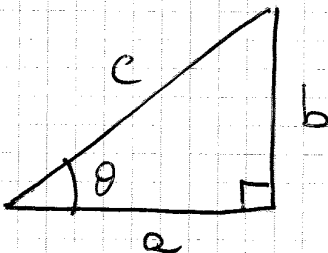
$[\cos \theta] = [\sin \theta] = \text{ADIMENSIONALI}$

Se $R = 1$

$$\cos \theta = x$$

$$\sin \theta = y$$

MA SOLO
NUMERICAMENTE



$$\cos \theta = \frac{a}{c} \quad \sin \theta = \frac{b}{c}$$

$$a^2 + b^2 = c^2$$

$$c^2 \cos^2 \theta + c^2 \sin^2 \theta = c^2$$

$$\boxed{\cos^2 \theta + \sin^2 \theta = 1}$$

BISEZIONE

$$2\theta = \alpha$$

$$\cos \alpha = \cos^2 \frac{\alpha}{2} - \sin^2 \frac{\alpha}{2}$$

$$\cos^2 \frac{\alpha}{2} + \sin^2 \frac{\alpha}{2} = 1$$

$$\cos^2 \frac{\alpha}{2} = 1 - \sin^2 \frac{\alpha}{2}$$

$$\cos \alpha = 1 - 2\sin^2 \frac{\alpha}{2}$$

$$\sin \frac{\alpha}{2} = \pm \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{2}}$$

$$\cos \frac{\alpha}{2} = \pm \sqrt{\frac{1 + \cos \alpha}{2}}$$

$$\tan \frac{\alpha}{2} = \pm \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{1 + \cos \alpha}}$$

$$\vec{v} = \frac{d(P-O)}{dt} = \frac{dr}{dt} \vec{\lambda} + r \frac{d\vec{\lambda}}{dt} = \dot{r} \vec{\lambda} + r \dot{\theta} \vec{\mu}$$

$$\boxed{\vec{v} = \dot{r} \vec{\lambda} + r \dot{\theta} \vec{\mu}}$$

~~$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{r} \vec{\lambda} + r \dot{\theta} \vec{\mu}$$~~

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \dot{\dot{r}} \vec{\lambda} + \dot{r} \dot{\vec{\lambda}} + \dot{r} \dot{\theta} \vec{\mu} + r \dot{\dot{\theta}} \vec{\mu} + r \dot{\theta} \dot{\vec{\mu}} =$$

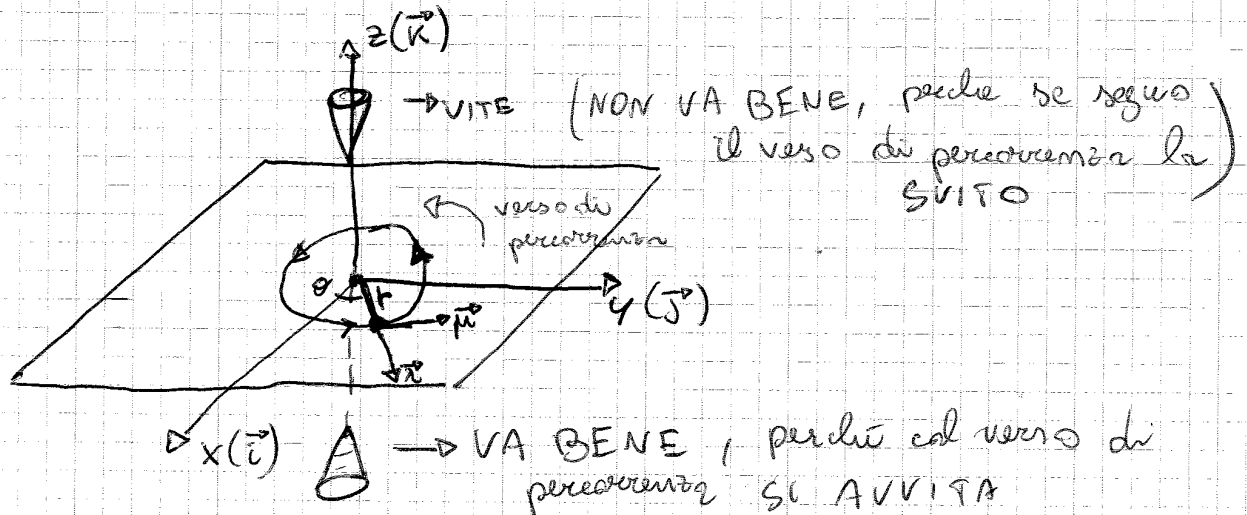
$$= \ddot{r} \vec{\lambda} + \dot{r} \dot{\theta} \vec{\mu} + \dot{r} \dot{\theta} \vec{\mu} + r \ddot{\theta} \vec{\mu} - r \dot{\theta}^2 \vec{\lambda}$$

$$\boxed{\vec{a} = (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) \vec{\lambda} + (2\dot{r} \dot{\theta} + r \ddot{\theta}) \vec{\mu}}$$

$$\vec{a}_r = (\ddot{r} - r \dot{\theta}^2) \vec{\lambda} = \text{accel. radiale}$$

$$\vec{a}_t = (2\dot{r} \dot{\theta} + r \ddot{\theta}) \vec{\mu} \text{ accel. trasversale}$$

VELOCITÀ ANGOLARE $\vec{\omega}$



DIREZIONE DI $\vec{\omega}$

È perpendicolare al piano dell'orbita

$$\vec{\omega} \parallel \text{asse } z$$

Verso di $\vec{\omega}$: REGOLA DELLA VITE

Il verso coincide con il verso di avanzamento di una vite, il cui asse coincide con la direz. di $\vec{\omega}$, che si avvitò secondo il verso di percorrenza della traiettoria.

$$\vec{\omega} = \dot{\theta} \vec{k}$$

$$\text{modulo di } \vec{\omega} = |\vec{\omega}| = \dot{\theta}$$

allora $\vec{v} = r \dot{\theta} \vec{\mu}$ $p-o = r \vec{\lambda}$

$$\vec{\mu} = \vec{k} \wedge \vec{\lambda}$$

$$\vec{v} = r \dot{\theta} \vec{k} \wedge \vec{\lambda} = (\dot{\theta} \vec{k}) \wedge (r \vec{\lambda})$$

$$\boxed{\vec{v} = \vec{\omega} \wedge (p-o)}$$

$$\vec{V}_P = \frac{d}{dt} \left\{ \xi \vec{a} + \eta \vec{\mu} + \zeta \vec{r} \right\} + \frac{d}{dt} \left\{ x_\Omega \vec{i} + y_\Omega \vec{j} + z_\Omega \vec{k} \right\} =$$

$$= \left\{ \dot{\xi} \vec{a} + \dot{\eta} \vec{\mu} + \dot{\zeta} \vec{r} + \xi \dot{\vec{a}} + \eta \dot{\vec{\mu}} + \zeta \dot{\vec{r}} \right\} + \left\{ \dot{x}_\Omega \vec{i} + \dot{y}_\Omega \vec{j} + \dot{z}_\Omega \vec{k} \right\}$$

DATO CHE

\vec{v}_P relativo

$$\vec{V}_P = \dot{\xi} \vec{a} + \dot{\eta} \vec{\mu} + \dot{\zeta} \vec{r}$$

$$\vec{V}_\Omega = \dot{x}_\Omega \vec{i} + \dot{y}_\Omega \vec{j} + \dot{z}_\Omega \vec{k}$$

$$\vec{V}_P = \vec{V}_P^{(h)} + \xi \vec{\omega} \wedge \vec{a} + \eta \vec{\omega} \wedge \vec{\mu} + \zeta \vec{\omega} \wedge \vec{r} + \vec{V}_\Omega =$$

$$= \vec{V}_P^{(h)} + \vec{\omega} \wedge \left[\xi \vec{a} + \eta \vec{\mu} + \zeta \vec{r} \right] + \vec{V}_\Omega =$$

$$= \vec{V}_P^{(h)} + \vec{\omega} \wedge (P-Q) + \vec{V}_\Omega$$

$$\vec{V}_P = \vec{V}_P^{(h)} + \left[\vec{V}_\Omega + \vec{\omega} \wedge (P-Q) \right]$$

$$\vec{V}_\Omega + \vec{\omega} \wedge (P-Q) = \vec{V}_P^{(h)}$$

velocità di
traslazione
del punto
P

$$\vec{V}_P = \vec{V}_P^{(h)} + \vec{V}_P^{(h)}$$

✓

$$\vec{a}_p = \vec{a}_p + 2 \vec{\omega} \wedge \vec{v}_p + \vec{a}_2 + \frac{d\vec{\omega}}{dt} \wedge (\vec{p}-\Omega) + \vec{\omega} \wedge [\vec{\omega} \wedge (\vec{p}-\Omega)]$$

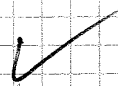
Si sa che

$$2 \vec{\omega} \wedge \vec{v}_p = \vec{a}_p \quad \text{Accelerazione di CORIOLIS}$$

$$\vec{a}_2 + \frac{d\vec{\omega}}{dt} \wedge (\vec{p}-\Omega) + \vec{\omega} \wedge [\vec{\omega} \wedge (\vec{p}-\Omega)] = \vec{a}_p \quad \text{Accelerazione di trascinamento}$$

Allora

$$\vec{a}_p = \vec{a}_p + \vec{a}_p + \vec{a}_p$$

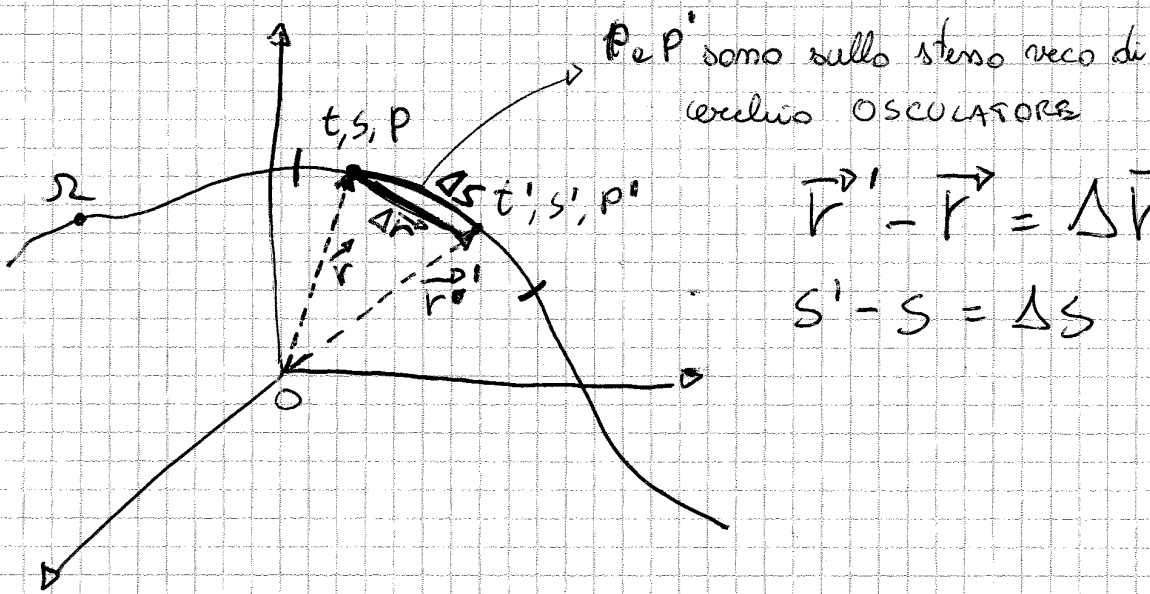


$$\vec{r} = \vec{r}[s(t)] \rightarrow \text{tramite } \vec{r} \text{ determiniamo } s(t)$$

NON È UNA FORMULA

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} = \dot{s} \frac{d\vec{r}}{ds}$$

$$\frac{d\vec{r}}{ds} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s}$$



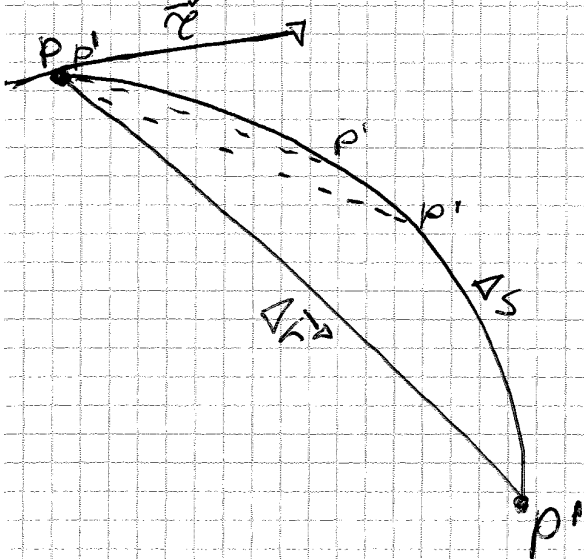
$$\vec{r}' - \vec{r} = \Delta \vec{r}$$

$$s' - s = \Delta s$$

$$\frac{d\vec{r}}{ds} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \left(\frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s} \right) \cdot \vec{e} = \vec{e}$$

tende a 1

↓
vettore per $\Delta s \rightarrow 0$

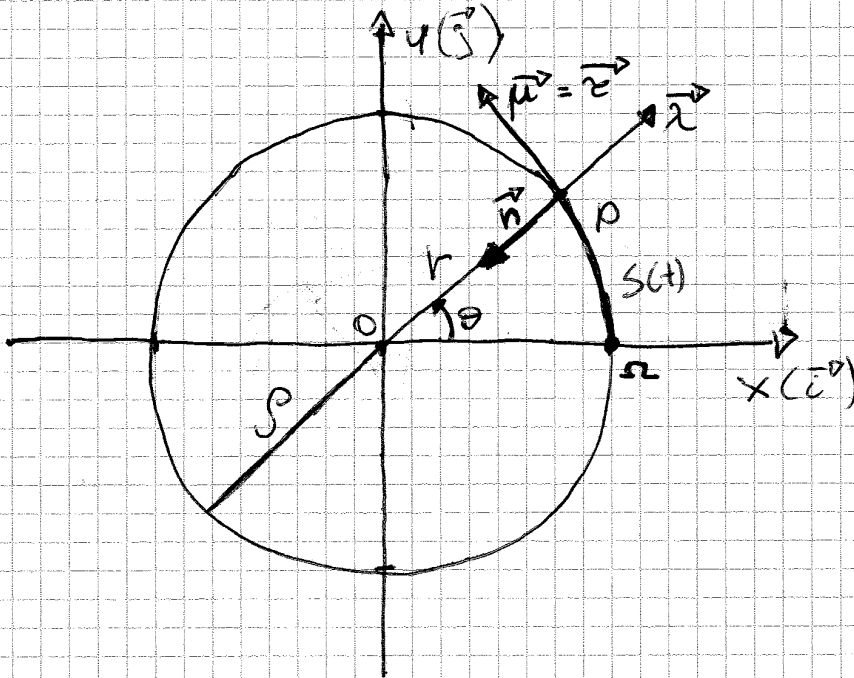


$$\vec{v} = \dot{s} \vec{e}$$

$$\vec{a} = \ddot{s} \vec{e}_t + \frac{\dot{s}^2}{\rho} \vec{n}$$

$$\vec{v} = \dot{s} \vec{e}_t$$

MOTO CIRCOLARE (COMPONENTI INTRINSECHE)



$$\vec{v} = \rho \dot{\theta} \vec{\mu}$$

$$\vec{a} = -\rho \dot{\theta}^2 \vec{e}_r + \rho \ddot{\theta} \vec{\mu}$$

$$\vec{v} = \dot{s} \vec{e}_t$$

$$\vec{a} = \ddot{s} \vec{e}_t + \frac{\dot{s}^2}{\rho} \vec{n}$$

$$s = \rho \theta$$

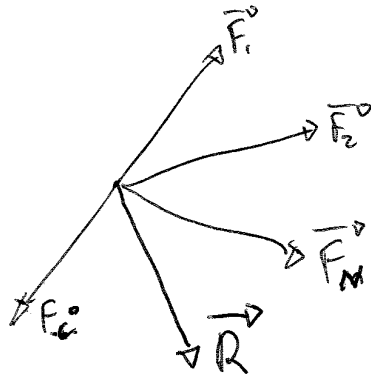
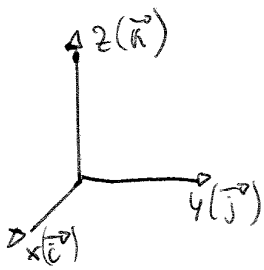
$$\dot{s} = \rho \dot{\theta}$$

$$\ddot{s} = \rho \ddot{\theta}$$

$$\vec{v} = \rho \dot{\theta} \vec{e}_t$$

$$\vec{a} = \rho \ddot{\theta} \vec{e}_t + \frac{\rho^2 \dot{\theta}^2}{\rho} \vec{n} = \rho \ddot{\theta} \vec{e}_t + \rho \dot{\theta}^2 \vec{n} = \boxed{\rho \ddot{\theta} \vec{\mu} - \rho \dot{\theta}^2 \vec{e}_r}$$

SISTEMA DI N FORZE CONCORRENTI



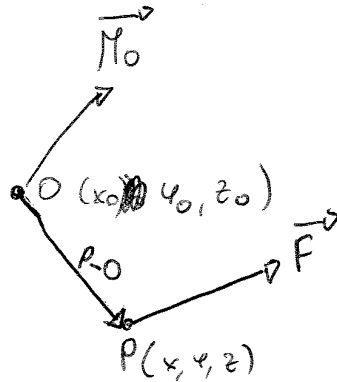
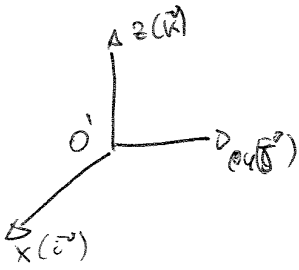
$$\vec{R} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots + \vec{F}_i + \dots + \vec{F}_N = \sum_{i=1}^N (\vec{F}_i)$$

$$\vec{R} = \sum_{i=1}^N (\vec{F}_i) = \sum_{i=1}^N (F_{ix} \vec{i} + F_{iy} \vec{j} + F_{iz} \vec{k}) =$$

$$= \sum_{i=1}^N (F_{ix} \vec{i}) + \sum_{i=1}^N (F_{iy} \vec{j}) + \sum_{i=1}^N (F_{iz} \vec{k}) =$$

$$\vec{R} = \underbrace{\left(\sum_{i=1}^N F_{ix} \right)}_{R_x} \vec{i} + \underbrace{\left(\sum_{i=1}^N F_{iy} \right)}_{R_y} \vec{j} + \underbrace{\left(\sum_{i=1}^N F_{iz} \right)}_{R_z} \vec{k}$$

CASO
GENERICO

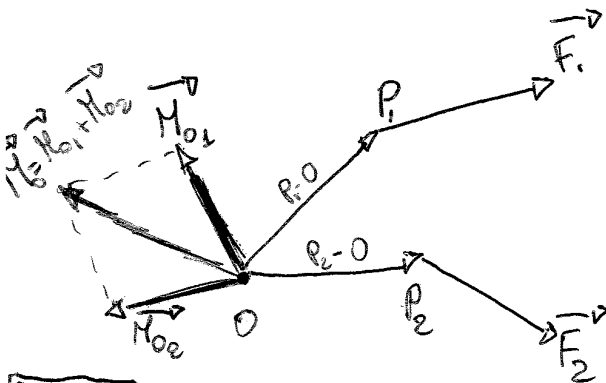


$$\vec{F} = F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k}$$

$$P-O = (x-x_0)\vec{i} + (y-y_0)\vec{j} + (z-z_0)\vec{k}$$

$$\vec{M}_0 = (P-O) \wedge \vec{F} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ x-x_0 & y-y_0 & z-z_0 \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} = \left[(y-y_0)F_x - (z-z_0)F_y \right] \vec{i} + \left[(z-z_0)F_x - (x-x_0)F_z \right] \vec{j} + \left[(x-x_0)F_y - (y-y_0)F_x \right] \vec{k}$$

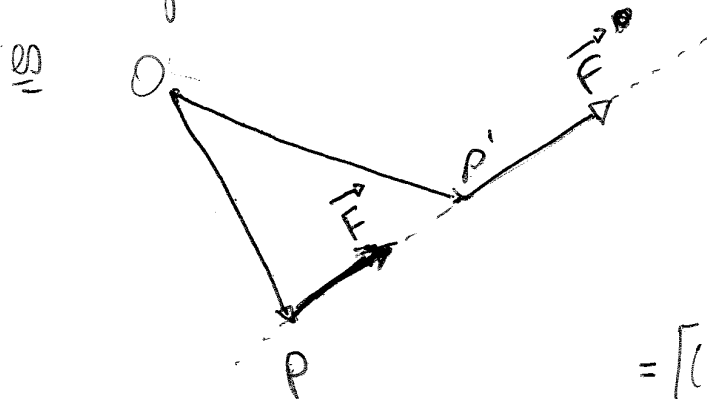
I MOMENTI POLARI SI SOMMANO



$$\vec{M}_0 = \sum_{i=1}^N \left[(\vec{p}_i - O) \wedge \vec{F}_i \right]$$

PROPRIETÀ

Spostando la forza sulla sua retta d'azione il momento polare non cambia



$$|\vec{F}| = |\vec{F}'|$$

$$\vec{M}_0 = (P-O) \wedge \vec{F}$$

$$\vec{M}_0' = (P'-O) \wedge \vec{F}' =$$

$$= [(P'-P) + (P-O)] \wedge \vec{F} =$$

$$= \underbrace{(P'-P) \wedge \vec{F}}_{=0} + (P-O) \wedge \vec{F} = (P-O) \wedge \vec{F}$$

Dimostriamo che \vec{M}_a non dipende da O

$$P-O' = (P-O) + (O-O')$$

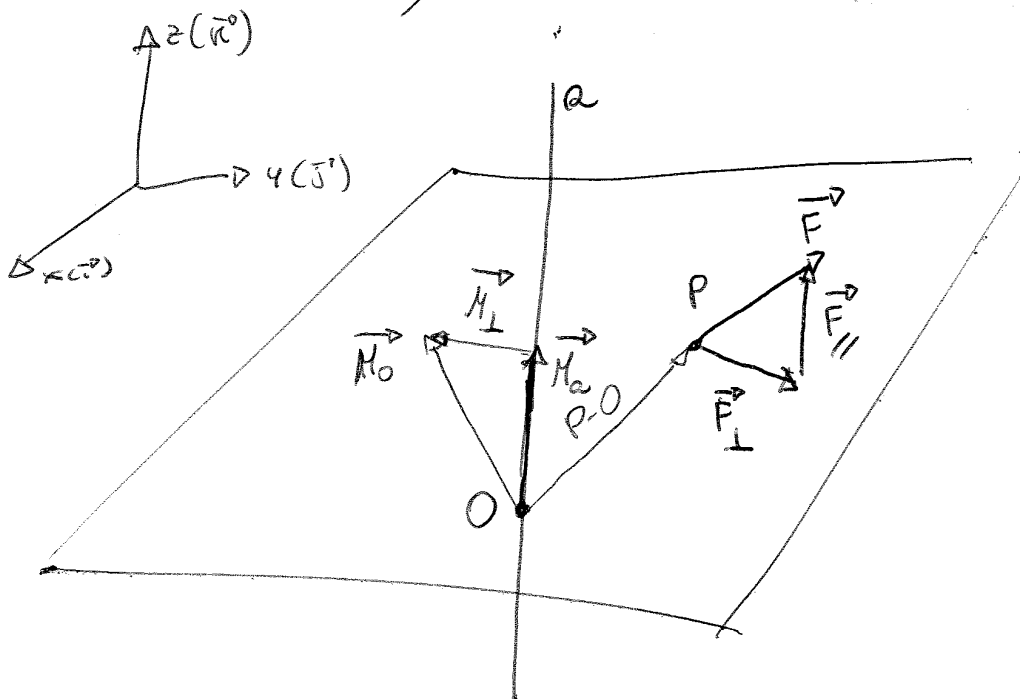
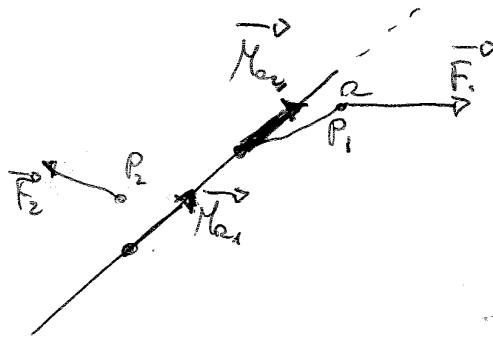
$$\begin{aligned} \vec{M}_{O'} &= (P-O') \wedge \vec{F} = [(P-O) + (O-O')] \wedge \vec{F} = \\ &= \underbrace{(P-O) \wedge \vec{F}}_{\vec{M}_O} + (O-O') \wedge \vec{F} = \vec{M}_O + (O-O') \wedge \vec{F} \end{aligned}$$

$$= \vec{M}_a + \vec{M}_\perp + (O-O') \wedge \vec{F} = \vec{M}_a + \vec{M}_\perp + \vec{M}_\perp'$$

\vec{M}_\perp' varia, ma \vec{M}_a non cambia al variare di O

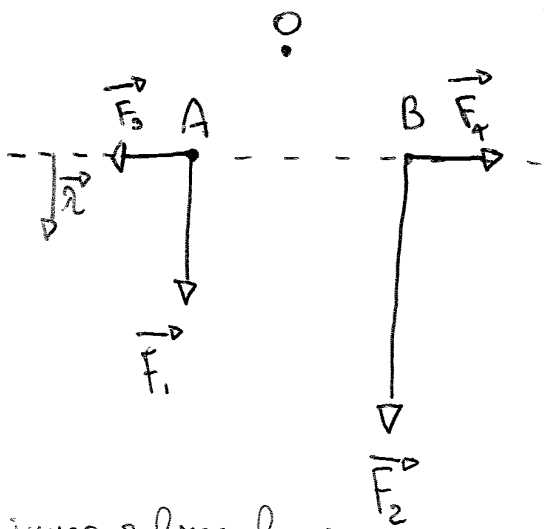
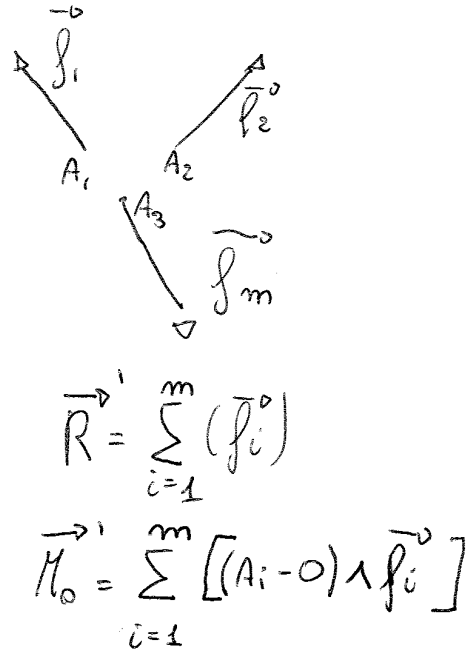
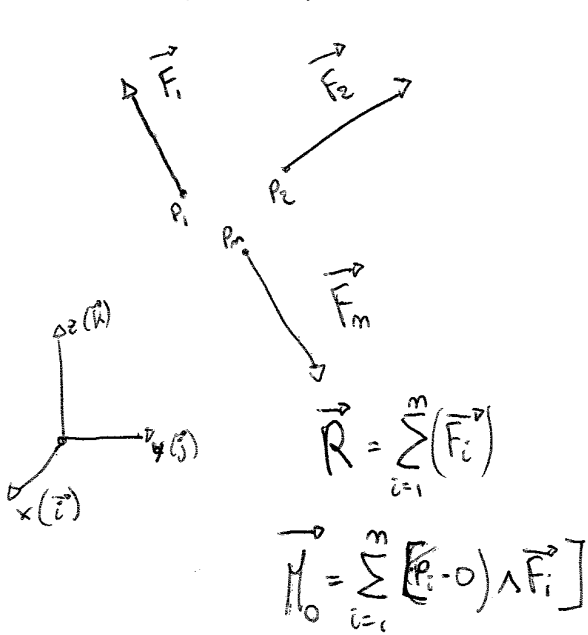
ANCHE I MOMENTI ASSIALI SI SOMMANO

$$\vec{M}_a = \vec{M}_{a_1} + \vec{M}_{a_2}$$



FISICA
SOMMA DI 2 FORZE PARALLELE

Due sistemi di forze sono equivalenti quando hanno la stessa risultante \vec{R} e lo stesso momento risultante \vec{M}_0 calcolato rispetto ad un punto qualsiasi.



$$\vec{F}_1 = F_1 \cdot \vec{r}$$

$$\vec{F}_2 = F_2 \cdot \vec{r}$$
 sono parallele

$$\vec{R} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = F_1 \vec{r} + F_2 \vec{r} = (F_1 + F_2) \vec{r} = R \vec{r}$$

Se aggiungo 2 forze che si annullano?

$$\vec{F}_3 + \vec{F}_4 = 0$$

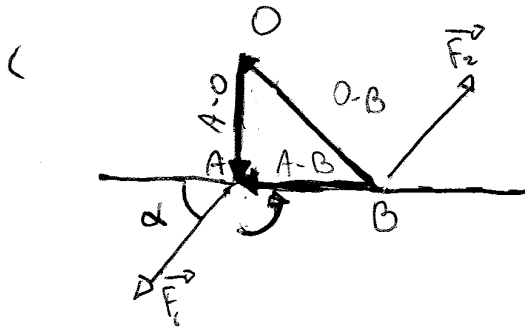
$$\vec{R} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 \quad \vec{R}_0 = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \vec{F}_3 + \vec{F}_4 = \boxed{\vec{F}_1 + \vec{F}_2 = \vec{R}} \quad \text{NON CAMBIA}$$

$$\vec{M}_0 = (\vec{A} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_1 + (\vec{B} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_2$$

$$\vec{F}_4 = -\vec{F}_3$$

$$\vec{M}_0 = (\vec{A} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_1 + (\vec{B} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_2 + (\vec{A} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_3 + (\vec{B} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_4 = \vec{M}_0 + (\vec{A} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_3 - (\vec{B} - \vec{O}) \wedge \vec{F}_3$$

COPPIA DI FORZE



2 forze uguali e contrarie

$$\vec{R} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = 0$$

$$\vec{M}_O = (A-O) \wedge \vec{F}_1 + (B-O) \wedge \vec{F}_2 =$$

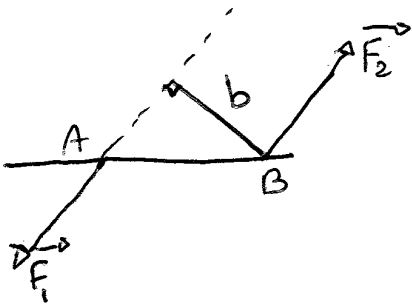
$$= (A-O) \wedge \vec{F}_1 - (B-O) \wedge \vec{F}_1 =$$

$$= (A-O) \wedge \vec{F}_1 + (O-B) \wedge \vec{F}_1 =$$

$$= [(A-O) + (O-B)] \wedge \vec{F}_1 = (A-B) \wedge \vec{F}_1$$

Il momento piano di una coppia di forze è un vettore non applicato in nessun punto

$$|\vec{M}_O| = |A-B| F_1 \cdot \sin \alpha = F_1 \cdot b$$



$$X_C R = \sum_{i=1}^3 (x_i F_i)$$

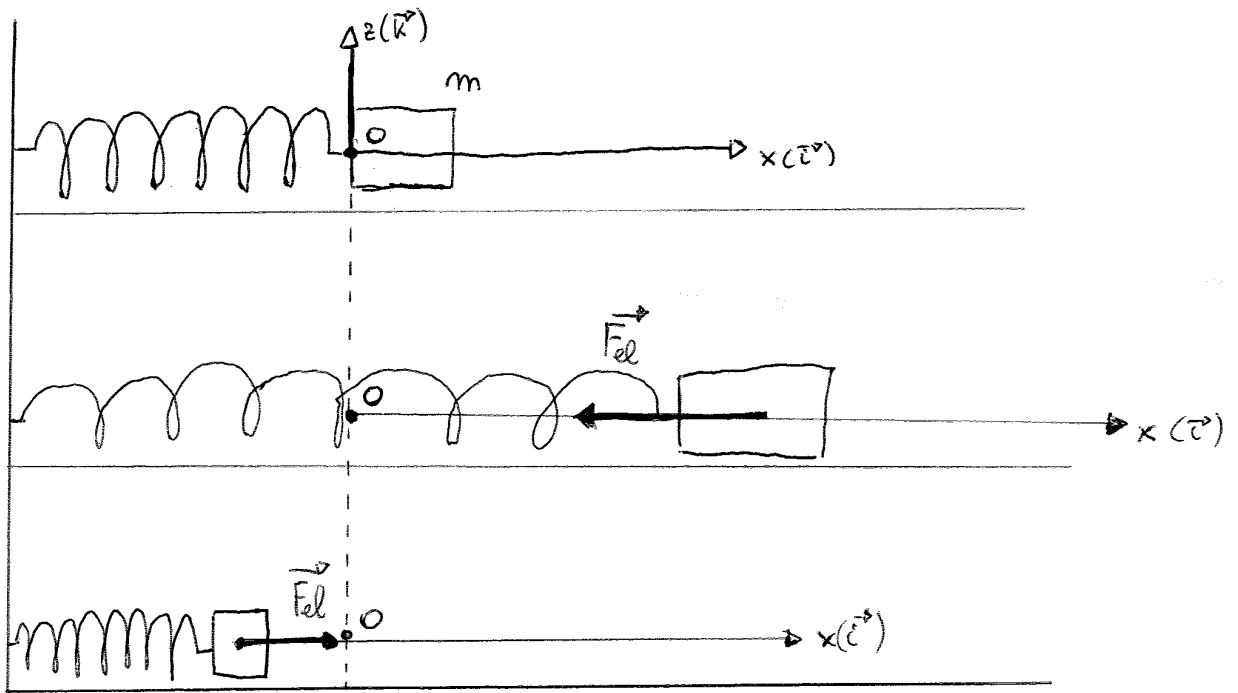
$$x_C = \frac{\sum_{i=1}^3 x_i F_i}{\sum_{i=1}^3 F_i}$$

$$y_C = \frac{\sum_{i=1}^3 y_i F_i}{\sum_{i=1}^3 F_i}$$

$$z_C = \frac{\sum_{i=1}^3 z_i F_i}{\sum_{i=1}^3 F_i}$$

COORDINATE DEL
CENTRO
C
DELLE FORZE
PARALLELE

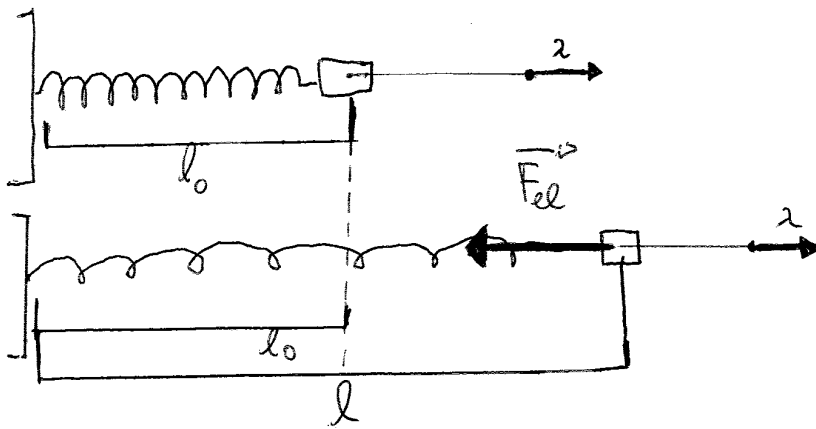
FORZA ELASTICA



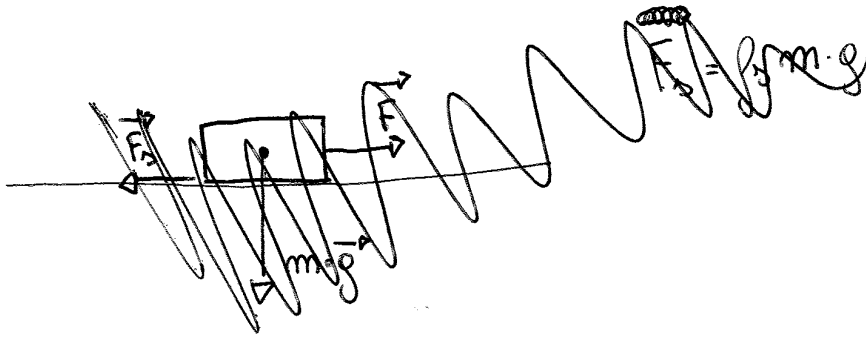
$$\vec{F}_{el} = -Kx\vec{e}$$

K : cost elastica della molla

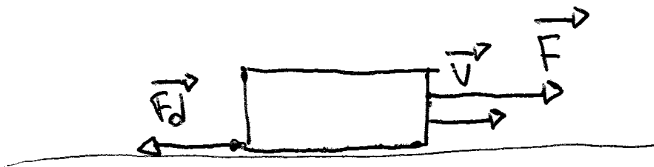
$$[k] = \frac{[F]}{[x]} = \frac{N}{m} = \frac{kg \cdot \frac{m}{s^2}}{m} = kg/s^2$$



$$\vec{F}_{el} = -k(l-l_0)\vec{x}$$



FORZA DI ATTRITO DINAMICO

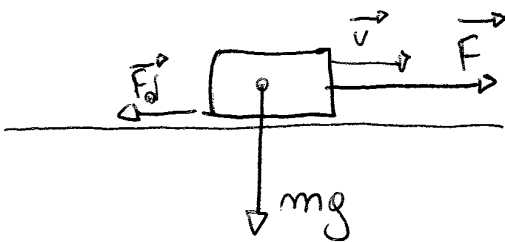


F_d = forza di attrito dinamico

$$F_d = f_d \cdot N \quad \vec{F}_d = f_d \cdot N \cdot \vec{e}$$

$$\vec{e} = -\frac{v}{|v|}$$

$$f_d < f_s$$



f_d e f_s adimensionali

$$\text{se } \vec{g}_i = \vec{g}$$

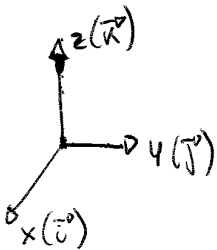
$$\vec{P}_{\text{TOT}} = \sum_{i=1}^n (m_i \vec{g}) = M \vec{g}$$

$$M = \sum_{i=1}^n m_i$$

$$x_G = \frac{\sum_{i=1}^n (x_i m_i g)}{\sum_{i=1}^n (m_i g)} = \frac{\sum_{i=1}^n x_i m_i}{\sum_{i=1}^n m_i}$$

$$\begin{cases} x_G = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n (x_i m_i) \\ y_G = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n (y_i m_i) \\ z_G = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^n (z_i m_i) \end{cases}$$

CENTRO DI MASSA C DI UN SISTEMA DI N MASSE PUNTFORMI



$$m_1 A_1(x_1, y_1, z_1)$$

$$C(x_c, y_c, z_c)$$

$$m_2 A_2(x_2, y_2, z_2)$$

$$M = \sum_{i=1}^n m_i$$

$$m_n A_n(x_n, y_n, z_n)$$

$$x_c = \frac{1}{M} \cdot \sum_{i=1}^n x_i m_i$$

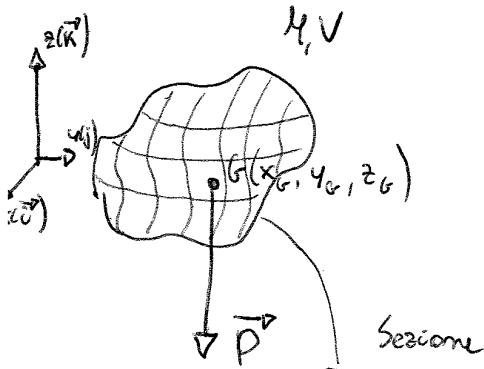
• Oculis, momentaneamente baricentro e centro di massa sono concettualmente 2 punti diversi, se l'accelerazione di gravità g è uniforme, essi possono coincidere.

$$y_c = \frac{1}{M} \cdot \sum_{i=1}^n y_i m_i$$

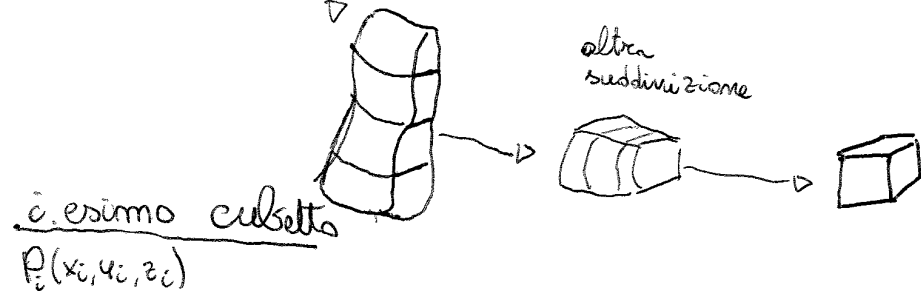
$$z_c = \frac{1}{M} \cdot \sum_{i=1}^n z_i m_i$$

UNIFORMITÀ DI UN CORPO RIGIDO

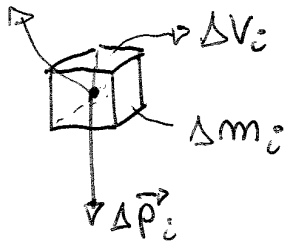
CORPO RIGIDO → un corpo in cui la distanza tra 2 punti presi a caso rimane sempre invariata (NON SI DEFORMA) [ASSIRAZIONE]



Supponiamo che il corpo si trovi vicino alla sup. terrestre affinché sia soggetto ad una forza peso \vec{P} .
Suddividiamo il corpo fino ad ottenere dei cubetti



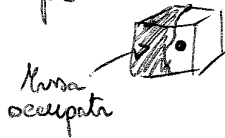
i-esimo volumetto di N volumetti.



P_i = Punto del centro geometrico del cubo in cui applico la forza peso

$$\Delta \vec{P}_i = \Delta m_i \vec{g}_i$$

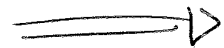
Se il cubo è all'interno della massa totale, ovvero viene occupato TUTTO il volume del cubo dalla massa del corpo, questo rappres. è corretto [All'esterno il centro dei cubetti potrebbe essere fuori dal corpo]

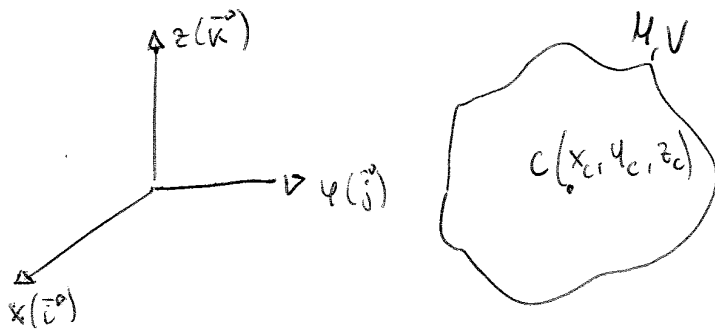


$$x_G \approx \frac{\sum_{i=1}^N x_i \Delta P_i}{\sum_{i=1}^N \Delta P_i}$$

$$y_G \approx \frac{\sum_{i=1}^N y_i \Delta P_i}{\sum_{i=1}^N \Delta P_i}$$

$$z_G \approx \frac{\sum_{i=1}^N z_i \Delta P_i}{\sum_{i=1}^N \Delta P_i}$$



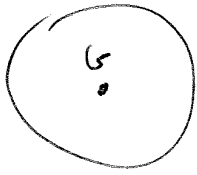
CENTRO DI MASSA DI UN CORPO RIGIDO

$$\begin{cases} x_c = \frac{1}{M} \int_M x \, dm = \frac{1}{M} \int_V x \rho(x, y, z) \\ y_c = \frac{1}{M} \int_M y \, dm = \frac{1}{M} \int_V y \rho(x, y, z) \\ z_c = \frac{1}{M} \int_M z \, dm = \frac{1}{M} \int_V z \rho(x, y, z) \end{cases}$$

È un punto diverso dal baricentro, ma se l'accelerazione di gravità è costante, coincidono.

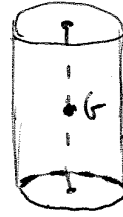
BARICENTRO DI ALCUNI CORPI

SFERA $\rho = \text{cost}$



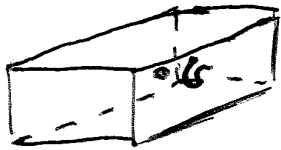
G è nel centro della sfera

CILINDRO $\rho = \text{cost}$



G è sull'asse, a metà altezza

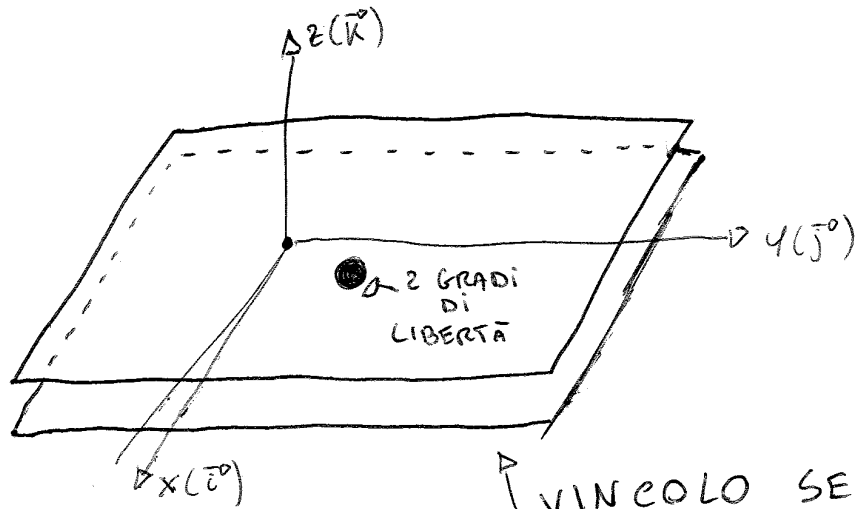
PARALLELEPIPEDO $\rho = \text{cost}$



G è nel centro geometrico

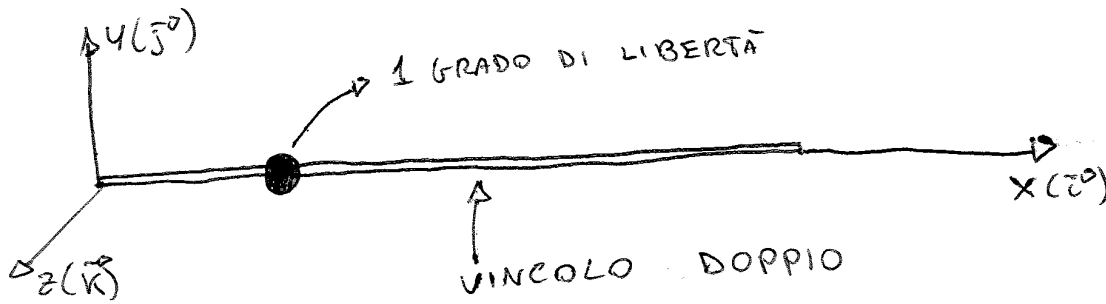
es corpo puntiforme Tra due piani vicini

(il corpo li tocca tutti e due contemporaneamente)

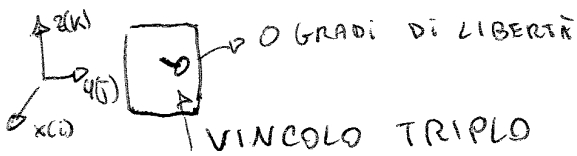


VINCOLO SEMPLICE
(elimina 1 grado di libertà)

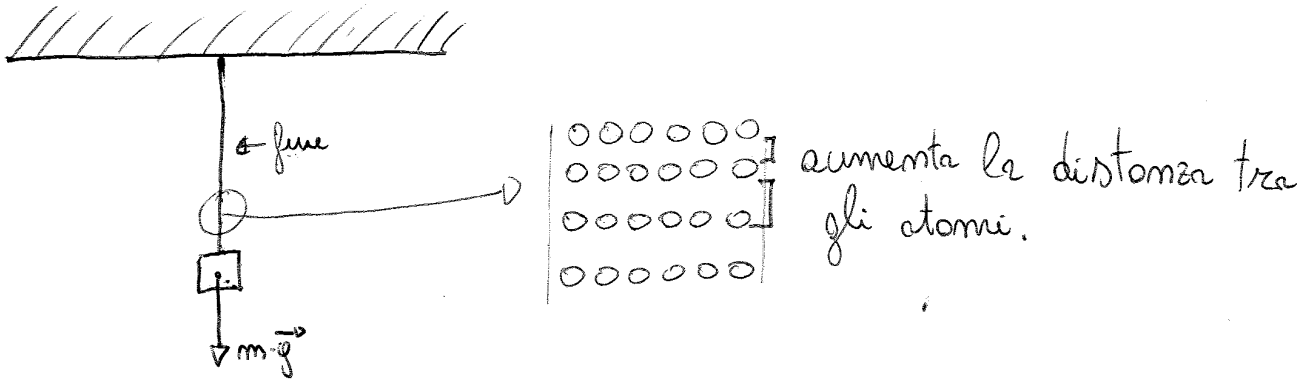
es corda



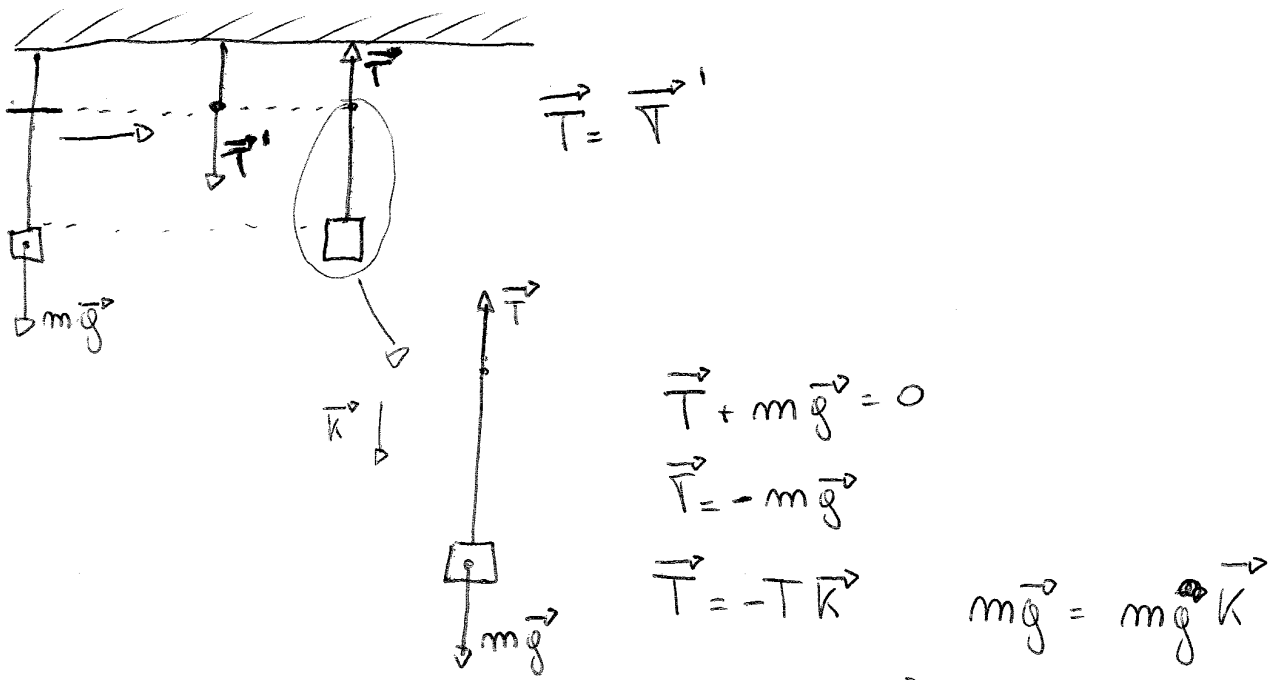
es chiodo in una parete



TENSIONI DELLE FUNI



Immaginiamo di tagliare la corda in due



$$\vec{T} = \vec{T}'$$

$$\vec{T} + m\vec{g} = 0$$

$$\vec{T} = -m\vec{g}$$

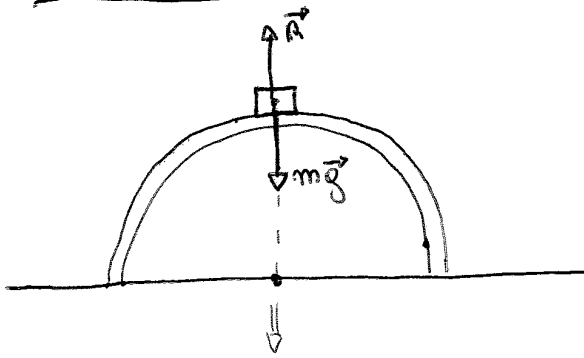
$$\vec{T} = -T\vec{k} \quad m\vec{g} = m\vec{g}\vec{k}$$

$$-T\vec{k} + m\vec{g}\vec{k} = 0$$

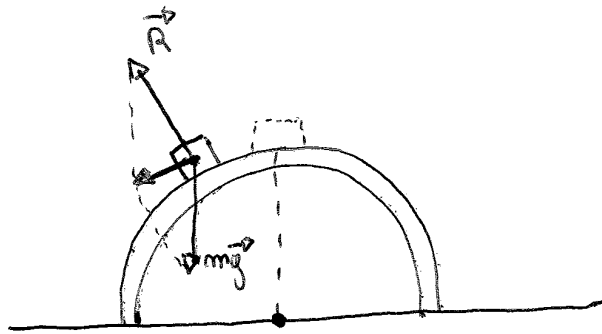
$$-T + mg = 0 \Rightarrow T = mg$$

[stessa cosa per \vec{T}']

EQ. INSTABILE

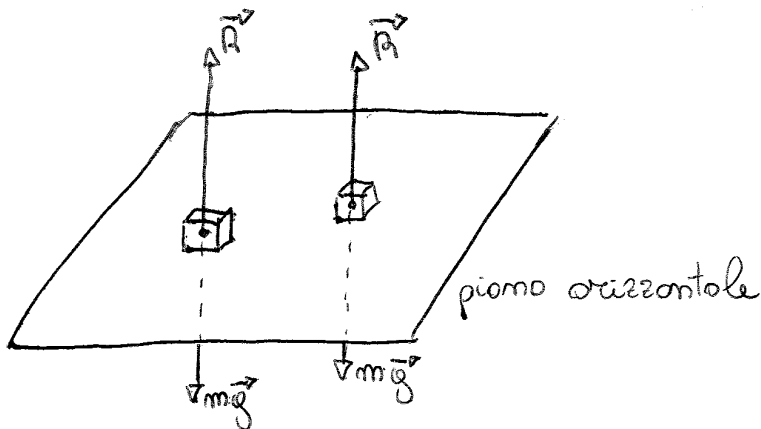


$$\vec{R} + m\vec{g} = 0$$



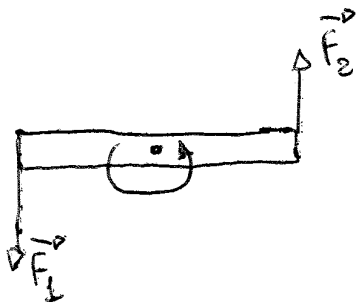
La risultante allontana il corpo dall'equilibrio iniziale

EQ. INDIFFERENTE



Ovunque sposto il corpo, si troverà sempre in condizione di equilibrio.

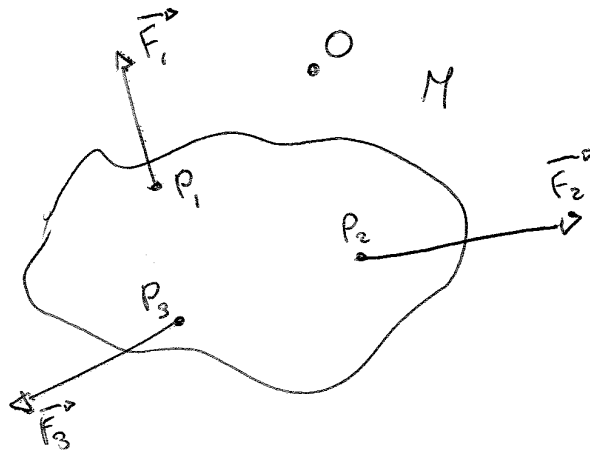
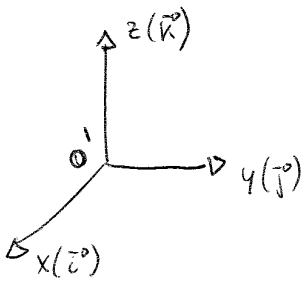
STATICA DEL CORPO RIGIDO



$$\vec{R} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = 0$$

OCCHIO

"Condizione nec. e suff. affinché un corpo rigido sia in equil. è che la risultante \vec{R} di tutte le forze attive, passive o vincolanti e il MOMENTO RISULTANTE M_0 calcolato rispetto ad un punto qualsiasi siano nulli."



$$\vec{R} = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i = 0$$

$$\vec{M}_0 = \sum_{i=1}^N [(\vec{P}_i - \vec{O}) \wedge \vec{F}_i] = 0 \quad \forall O$$

∞ PULEGGIA

~~MASSA~~ FISICA 11 APRILE 2013

DINAMICA CLASSICA DEL CORPO PUNTFORME

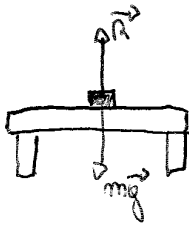
1° PRINCIPIO - "principio di inerzia"

2° PRINCIPIO - "legge di azione delle forze"

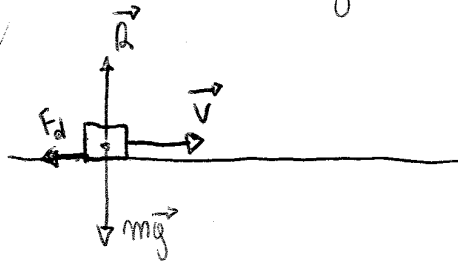
3° PRINCIPIO - "~~legge~~ principio di azione e reazione".

PRINCIPIO DI INERZIA

"Un corpo non soggetto ad alcuna azione esterna, mantiene il suo stato di quiete o di moto rettilineo uniforme."



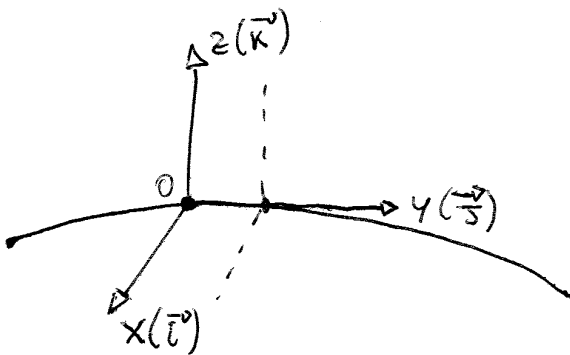
$$R + m\vec{g} = 0$$



STATO DI QUIETE e MOTO RETT UNIF = Sistema di rif. INERZIALE

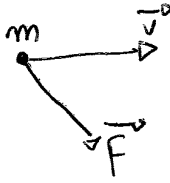
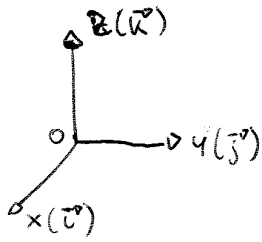
MOTO ACCELERATO = ~~non~~ Sist di riferimento NON INERZIALE

SISTEMA DI RIF. SOLIDALE ALLA SUPERFICIE TERRESTRE



In intervalli di tempo piccoli, il moto può essere considerato INERZIALE, ovvero il moto del punto O ~~è~~ è quasi rettilineo

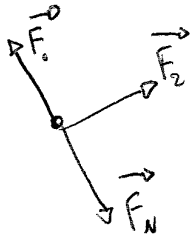
LEGGI DI AZIONE DELLE FORZE



$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = m \cdot \frac{d\vec{v}}{dt} = m \cdot \vec{a}$$

$$\boxed{\vec{F} = m \cdot \vec{a}}$$

PIÙ FORZE

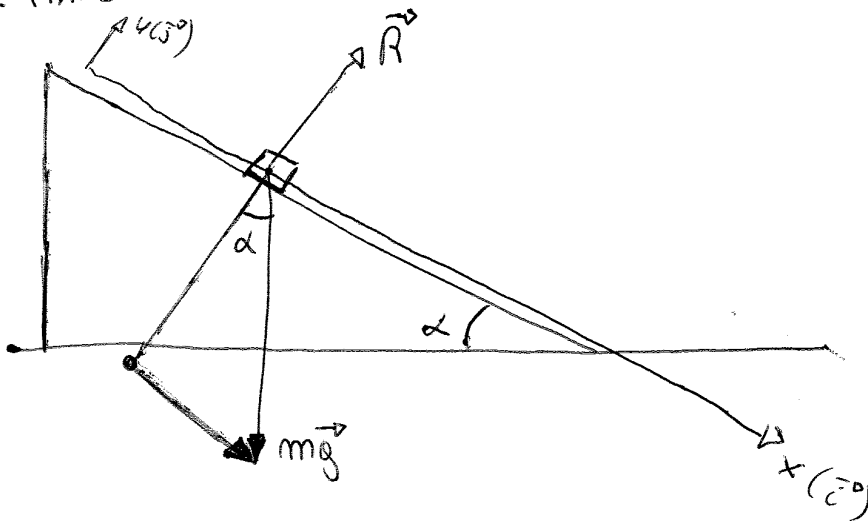


$$\vec{F} = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i$$

$$\vec{F} = m \vec{a}$$

Dunque la risultante delle forze è uguale a $m \vec{a}$

ES. PIANO INCLINATO



$$\boxed{\vec{R} + m\vec{g} = m\vec{a}}$$

$$\vec{R} = R \vec{j}$$

$$m\vec{g} = mg \sin \alpha \vec{i} - mg \cos \alpha \vec{j}$$

$$\vec{a} = a_x \vec{i} + a_y \vec{j} + a_z \vec{k}$$

$$R \vec{j} + mg \sin \alpha \vec{i} - mg \cos \alpha \vec{j} = m a_x \vec{i} + m a_y \vec{j} + m a_z \vec{k}$$

• \vec{i}) $mg \sin \alpha = m a_x$

• \vec{j}) $R - mg \cos \alpha = m a_y$

• \vec{k}) $0 = m a_z$

MOLTIPLICO SCALAR.
x \vec{i} , \vec{j} e \vec{k}



$$\vec{f}_1 + \vec{f}_2 + \vec{f}_3 + \dots + \vec{f}_N = \frac{d\vec{p}_1}{dt} + \frac{d\vec{p}_2}{dt} + \dots + \frac{d\vec{p}_N}{dt}$$

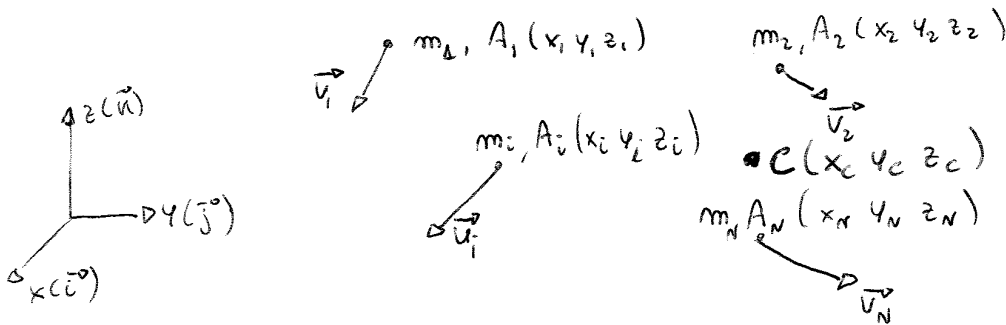
$$0 = \frac{d}{dt} \left\{ \vec{p}_1 + \vec{p}_2 + \vec{p}_3 + \dots + \vec{p}_N \right\} \Rightarrow \frac{d\vec{p}_{TOT}}{dt} = 0$$

$\vec{p}_{TOT} = \text{cost}$

CONCLUSIONE

"La quantità di moto totale di un sistema ISOLATO di N corpi puntiformi interagenti tra di loro è costante."

CENTRO DI MASSA



$$\begin{aligned} \vec{v}_1 &= \dot{x}_1 \vec{i} + \dot{y}_1 \vec{j} + \dot{z}_1 \vec{k} \\ \vec{v}_2 &= \dot{x}_2 \vec{i} + \dot{y}_2 \vec{j} + \dot{z}_2 \vec{k} \\ \vec{v}_i &= \dot{x}_i \vec{i} + \dot{y}_i \vec{j} + \dot{z}_i \vec{k} \\ \vec{v}_N &= \dot{x}_N \vec{i} + \dot{y}_N \vec{j} + \dot{z}_N \vec{k} \end{aligned}$$

$$\left\{ \begin{aligned} x_c &= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N x_i m_i \\ y_c &= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N y_i m_i \\ z_c &= \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N z_i m_i \end{aligned} \right.$$

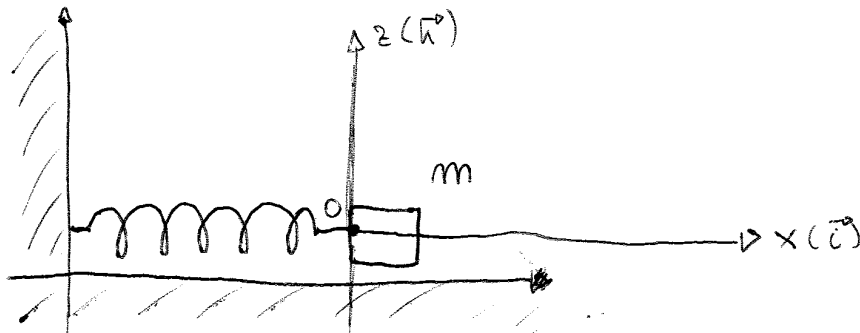
$$\vec{v}_c = \dot{x}_c \vec{i} + \dot{y}_c \vec{j} + \dot{z}_c \vec{k} =$$

$$= \frac{d}{dt} \left\{ \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N x_i m_i \right\} \vec{i} + \frac{d}{dt} \left\{ \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N y_i m_i \right\} \vec{j} + \frac{d}{dt} \left\{ \frac{1}{M} \sum_{i=1}^N z_i m_i \right\} \vec{k} =$$

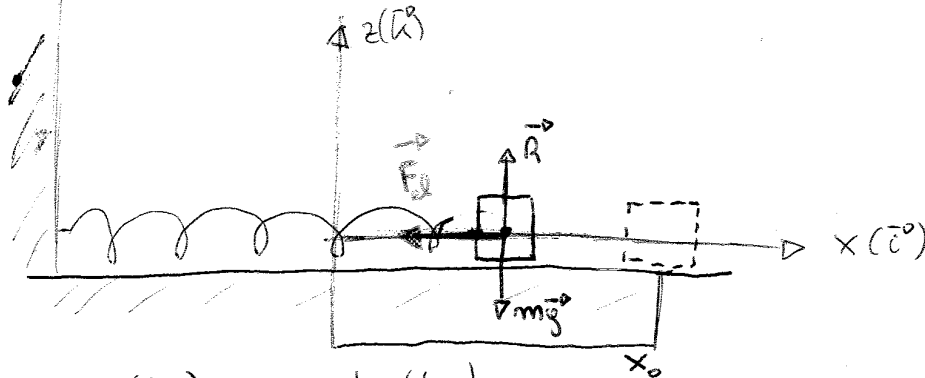
$$= \frac{1}{M} \left\{ \left[\dot{x}_1 m_1 + \dot{x}_2 m_2 + \dots + \dot{x}_N m_N \right] \vec{i} + \left[\dot{y}_1 m_1 + \dot{y}_2 m_2 + \dots + \dot{y}_N m_N \right] \vec{j} + \left[\dot{z}_1 m_1 + \dot{z}_2 m_2 + \dots + \dot{z}_N m_N \right] \vec{k} \right\}$$

$$= \frac{1}{M} \left\{ m_1 (\dot{x}_1 \vec{i} + \dot{y}_1 \vec{j} + \dot{z}_1 \vec{k}) + m_2 (\dot{x}_2 \vec{i} + \dot{y}_2 \vec{j} + \dot{z}_2 \vec{k}) + \dots + m_N (\dot{x}_N \vec{i} + \dot{y}_N \vec{j} + \dot{z}_N \vec{k}) \right\} = \Rightarrow$$

OSCILLAZIONI LIBERE



TIRIAMO LA MOLLA E LA LASCIAMO ANDARE



$$\begin{aligned}
 t=0 \quad x(t=0) &= x_0 & v_x(t=0) &= 0 \\
 y(t=0) &= 0 & v_y(t=0) &= 0 \\
 z(t=0) &= 0 & v_z(t=0) &= 0
 \end{aligned}$$

$$\vec{R} + m\vec{g} + \vec{F}_{el} = m\vec{a}$$

$$\vec{R} = R\vec{k} \quad m\vec{g} = -mg\vec{k} \quad \vec{F}_{el} = -Kx\vec{i}$$

$$\vec{a} = a_x\vec{i} + a_y\vec{j} + a_z\vec{k}$$

$$R\vec{k} - mg\vec{k} - Kx\vec{i} = ma_x\vec{i} + ma_y\vec{j} + ma_z\vec{k}$$

MULTIPLICA
CAL. $\vec{i} \cdot \vec{i} = 1$

$$-Kx = ma_x$$

$$\vec{j} \cdot \vec{j} = 0 = ma_y$$

$$\vec{k} \cdot \vec{k} = R - mg = ma_z$$

\Rightarrow

$$a_y = 0 \rightarrow \frac{dv_y}{dt} = 0 \rightarrow v_y = \text{cost} = 0$$

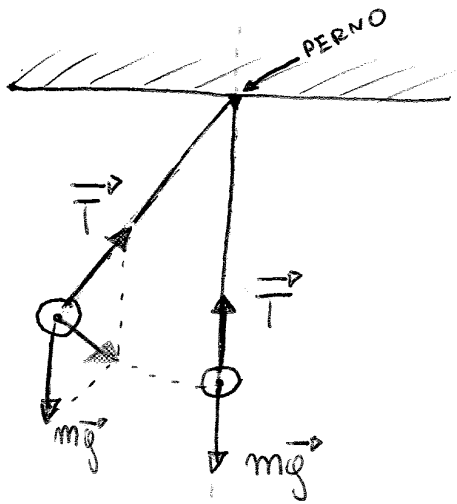
$$\frac{dy}{dt} = 0 \rightarrow y = \text{cost} = 0$$

$$a_z = 0 \rightarrow \frac{dv_z}{dt} = 0 \rightarrow v_z = \text{cost} = 0$$

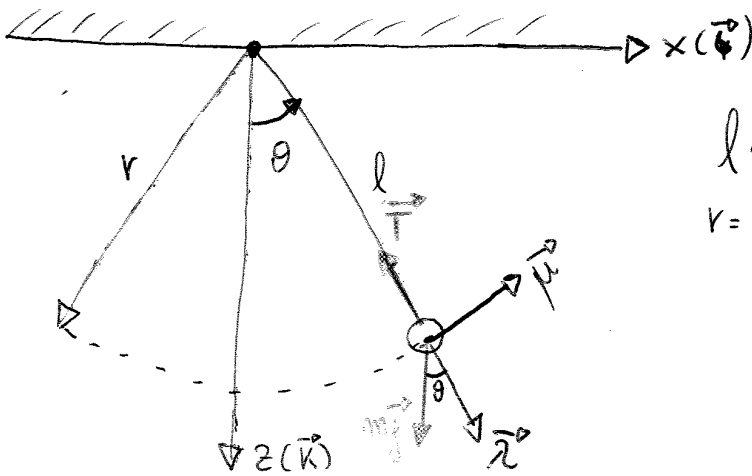
$$\frac{dz}{dt} = 0 \rightarrow z = \text{cost} = 0$$



PENDOLO SEMPLICE



Quando il baricentro del corpo è sulla verticale passante per il perno
 $\vec{T} + m\vec{g} = 0$



$l \cong r$
 $r =$ raggio dell'arco di circonferenza

$$\vec{T} + m\vec{g} = m \cdot \vec{a}$$

$$\vec{T} = -T\hat{r}$$

$$m\vec{g} = mg \cos \theta \hat{r} - mg \sin \theta \hat{\mu}$$

$$\vec{a} = -r\dot{\theta}^2 \hat{r} + r\ddot{\theta} \hat{\mu}$$

$$\vec{v} = r\dot{\theta} \hat{\mu}$$

$$t=0 \quad \theta(t=0) = \theta_0$$

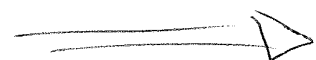
$$\dot{\theta}(t=0) = 0$$

$$-T\hat{r} + mg \cos \theta \hat{r} - mg \sin \theta \hat{\mu} = m r \dot{\theta}^2 \hat{r} + m r \ddot{\theta} \hat{\mu}$$

MULTIPL.
SCALARE

$$\cdot \hat{r}) - T + mg \cos \theta = m r \dot{\theta}^2$$

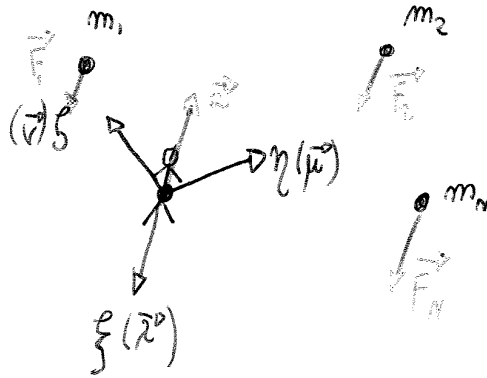
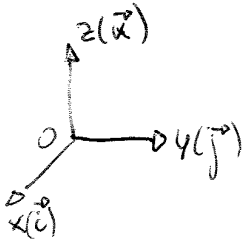
$$\cdot \hat{\mu}) - mg \sin \theta = m r \ddot{\theta}$$



FISICA 10 APRILE 2013

FORZE FITTIZIE

N CORPI FERMI; OSSERVATORE ACCELERATO



Nonostante i corpi siano fermi, per l'osservatore si muovono con un'accelerazione uguale e contraria a quella sua.

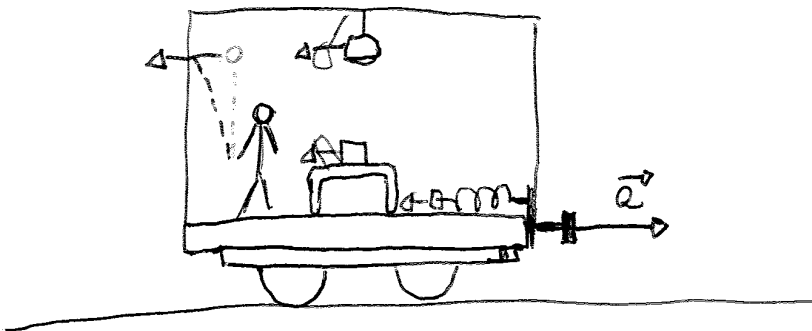
$$\vec{F}_1 = m_1 \vec{a}_1 = m_1 (-\vec{a})$$

$$\vec{F}_2 = m_2 \vec{a}_2 = m_2 (-\vec{a})$$

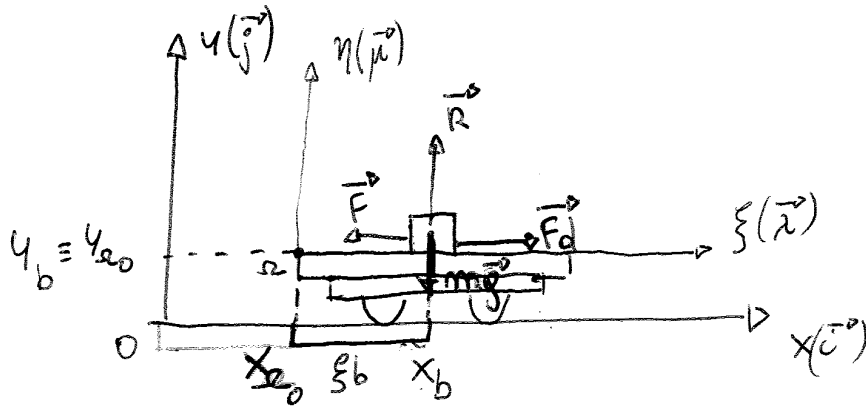
$$\vec{F}_N = m_N \vec{a}_N = m_N (-\vec{a})$$

$$F = \cancel{m} m \cdot (-\vec{a})$$

\vec{a} = accel. del sistema.



CHE COSO AVRÀ IL BLOCCO SE SI SUPERA LA Q' LIMITE!



$$t=0 \begin{cases} x(t=0) = x_b = x_{\Omega_0} + \xi_b \\ y(t=0) = y_b = y_{\Omega_0} \end{cases} \begin{cases} v_x(t=0) = 0 \\ v_y(t=0) = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \xi(t=0) = \xi_b \\ \eta(t=0) = 0 \end{cases} \begin{cases} \dot{\xi}(t=0) = 0 \\ \dot{\eta}(t=0) = 0 \end{cases}$$

$$\vec{R} + m\vec{g} + \vec{F}_d + \vec{F} = m \vec{a}_m$$

$$\vec{R} = R \vec{\mu} \quad m\vec{g} = -mg \vec{\mu} \quad \vec{F}_d = f_d mg \vec{\lambda} \quad \vec{F} = -ma \vec{i} \quad \vec{a}_m = \ddot{\xi} \vec{\lambda}$$

$$R \vec{\mu} - mg \vec{\mu} + f_d mg \vec{\lambda} - ma \vec{i} = m \ddot{\xi} \vec{\lambda}$$

• $\vec{\mu}$) $R - mg = 0 \Rightarrow R = mg$

• $\vec{\lambda}$) $f_d mg - ma = m \ddot{\xi} \Rightarrow \ddot{\xi} = f_d g - a$

$$\vec{a}_p^{(h)} = \ddot{\xi} \vec{\lambda} + \dot{\eta} \vec{\mu} = (f_d g - a) \vec{\lambda}$$

$$\vec{a}_p = \vec{a}_p^{(h)} + \vec{a}_p^{(t)} + \vec{a}_p^{(c)}$$

$$\vec{a}_p^{(c)} = 2 \vec{\omega} \wedge \vec{v}_p^{(h)} = 0 \quad \vec{a}_p^{(t)} = \vec{a}_\Omega + \frac{d\vec{\omega}}{dt} \wedge (p-\Omega) + \vec{\omega} \wedge [\vec{\omega} \wedge (p-\Omega)] = \vec{a}_\Omega$$

IN UN SISTEMA ASSOLUTO

$$\vec{R} + m\vec{g} + \vec{F}_d = m\vec{e}_m$$

$$\vec{R} = R\vec{j} \quad m\vec{g} = -mg\vec{j} \quad \vec{F}_d = -fdmg\vec{i} \quad \vec{e}_m = em\vec{i}$$

$$R\vec{j} - mg\vec{j} + fdmg\vec{i} = me_m\vec{i}$$

$$\cdot \vec{j} \mid R = mg \quad \cdot \vec{i} \mid fdmg = em$$

$$\vec{e} = e_x\vec{i} + e_y\vec{j} - fdmg\vec{i}$$

$$\begin{cases} e_x = fdmg \\ e_y = 0 \end{cases}$$