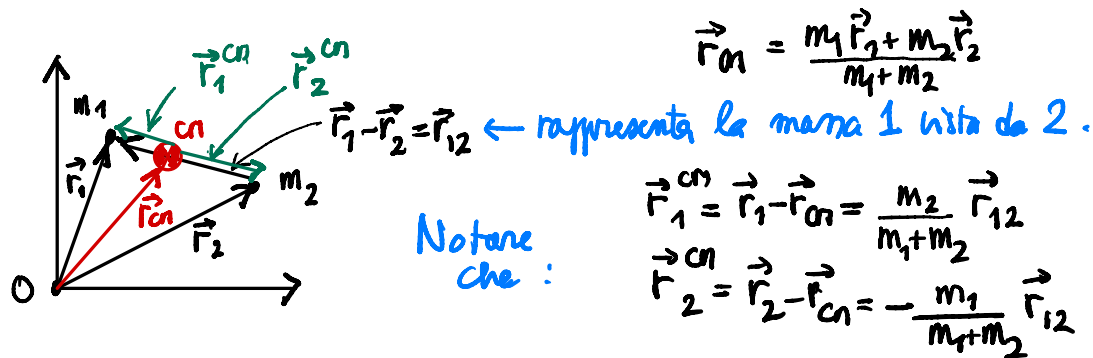


Il centro di massa è una coordinata vettoriale molto speciale nella trattazione dei sistemi di punti materiali: ci si riferisce infatti a due principali sistemi di riferimento: uno inerziale (di solito, e "fisso") detto sistema di laboratorio (SL) e uno con origine sul centro di massa, detto proprio sistema del centro di massa (SCM). \leftarrow il SCM in generale non è inerziale!

Prendiamo il caso più semplice di due sole masse ($N=2$) e otteniamo come le osservazioni cinematiche di SL e SCM si confrontano (la generalizzazione a N masse può essere comunque fatta).



\leftarrow provare con vari valori di m_1, m_2 !

quindi, come ci si aspetta, $\vec{r}_{1/2}^{CM}$ sono paralleli a \vec{r}_{12} e vale

$$\vec{r}_1^{CM} - \vec{r}_2^{CM} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2 = \vec{r}_{12} \quad (\text{ancora la coordinata relativa})$$

Potiamo allora trasformare le velocità (come le misura il CM):

$$\vec{v}_1^{CM} = \frac{m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}, \quad \vec{v}_2^{CM} = -\frac{m_1}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}, \quad \vec{v}_{12} = \vec{v}_1 - \vec{v}_2 \text{ è la velocità relativa dei due punti}$$

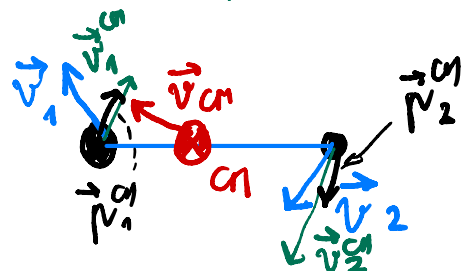
\leftarrow sempre vettori opposti!

e i momenti:

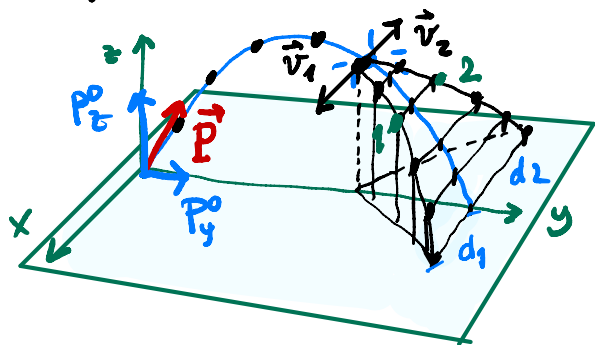
$$\vec{p}_1^{CM} = m_1 \vec{v}_1^{CM} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}, \quad \vec{p}_2^{CM} = m_2 \vec{v}_2^{CM} = -\frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}$$

ovvero nel SCM vale sempre $\vec{p}_{TOT}^{CM} = \vec{0}$ (qui $\vec{p}_1^{CM} + \vec{p}_2^{CM} = \vec{0}$).

Provare il caso $m_1 = 2 \text{ kg}$, $\vec{v}_1 = (-1, 2) \text{ m/s}$
 $m_2 = 1 \text{ kg}$, $\vec{v}_2 = (-2, -2) \text{ m/s}$



È utile lo studio del corpo in volo sotto l'azione del tur. peso che a un certo istante si frammenta in due parti di masse m_1, m_2 per causa di una forza interna improvvisa che le fa allontanare con velocità inizialmente orientate e opposte.



Si usa l'equazione Cardinale di moto

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{F}^{(ext)} = M\vec{g}, \quad M = m_1 + m_2$$

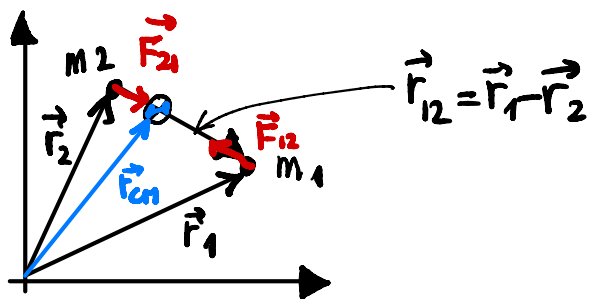
Sugli assi cartesiani $\frac{dP_x}{dt} = \frac{dP_y}{dt} = 0, \quad \frac{dP_z}{dt} = -Mg$

quindi $P_x = \text{costante} = 0 = Mv_x^{cn} \Rightarrow v_x^{cn} = 0 = \frac{dx_{cm}}{dt} = \frac{m_1 x_1 + m_2 x_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \boxed{m_1 v_1 = -m_2 v_2} \quad \left[\begin{array}{l} \text{d'accordo con} \\ p_x^{cn} = 0 \end{array} \right]$$

ma anche $P_y = \text{costante} = Mv_y^{cn}; \quad P_z = -Mgt \Leftrightarrow v_z^{cn} = v_{z0} - gt$

Importante ora il "problema dei due corpi": due masse puntiformi soggette esclusivamente alle forze **INTERNE** reciproche.



Equazioni del moto (ripresa di quanto già visto all'inizio):

$$\begin{cases} m_1 \ddot{\vec{r}}_1 = \vec{F}_{12} \\ m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = \vec{F}_{21} \end{cases}; \quad \vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21} \quad (\text{qualsiasi forza interna va bene})$$

Se sommiamo si ha subito che il CM è libero come previsto dalle I eq. cardinali. Facciamo la differenza.

$$\begin{cases} \ddot{\vec{r}}_1 = \vec{F}_{12}/m_1 \\ \ddot{\vec{r}}_2 = \vec{F}_{21}/m_2 \end{cases} \Rightarrow \ddot{\vec{r}}_1 - \ddot{\vec{r}}_2 = \ddot{\vec{r}}_{12} = \frac{\vec{F}_{12}}{m_1} - \frac{\vec{F}_{21}}{m_2} = \vec{F}_{12} \left(\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2} \right) \Rightarrow \mu_{12} \ddot{\vec{r}}_{12} = \vec{F}_{12}$$

dove $\mu_{12} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$ è la « massa ridotta » del sistema. Abbiamo così

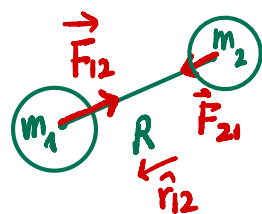
ottenuto la EQUATIONE del MOTO RELATIVO tra le 2 masse ($\ddot{\vec{a}}_{12} = \ddot{\vec{r}}_{12}$ è la accelerazione relativa). Osserviamo anche che

$$\begin{cases} \ddot{\vec{a}}_1^{cn} = \ddot{\vec{a}}_1 - \ddot{\vec{a}}_{cm} = \frac{m_2}{m_1 + m_2} \ddot{\vec{a}}_{12} \\ \ddot{\vec{a}}_2^{cn} = \ddot{\vec{a}}_2 - \ddot{\vec{a}}_{cm} = -\frac{m_1}{m_1 + m_2} \ddot{\vec{a}}_{12} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} m_1 \ddot{\vec{a}}_1^{cn} = \mu_{12} \ddot{\vec{a}}_{12} = \vec{F}_{12} \\ m_2 \ddot{\vec{a}}_2^{cn} = -\mu_{12} \ddot{\vec{a}}_{12} = \vec{F}_{21} \end{cases}$$

← queste espressioni spiegano che la forza interna accelera le masse relativamente al loro CM.

Vediamo come funziona in un paio di esempi (importanti).

Forza di gravitazione universale a due corpi (inevitabilmente)



$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21} = -G \frac{m_1 m_2}{R^2} \hat{r}_{12} = \mu_{12} \vec{a}_{12} = \mu_{12} \ddot{\vec{R}} :$$

$\vec{R} = \vec{r}_{12}$ è la posizione vettoriale relativa 1/2 \Rightarrow

$$\ddot{\vec{R}} = -\frac{1}{\mu_{12}} G \frac{m_1 m_2}{R^2} \hat{r}_{12} = -G \frac{(m_1 + m_2)}{R^2} \hat{r}_{12}$$

Nella trattazione « a un corpo » - per esempio Terra - Luna - ci era scritto

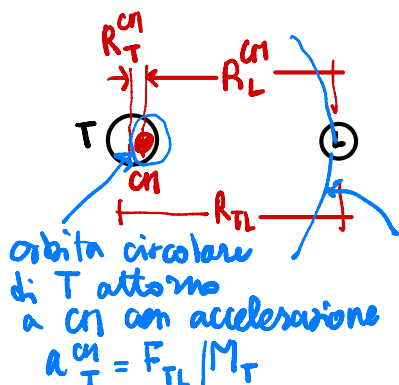
$$\ddot{\vec{R}}_{TL} = -\frac{G M_T}{R_{TL}^2} \hat{r}_{TL} \quad \left[\text{sostituzione: } m_1 = M_T, \text{ per } m_2 = M_L \text{ esempio} \right]$$

che quindi è una approssimazione della relazione "esatta" a due corpi:

$$\ddot{\vec{R}}_{TL} = -\frac{G M_T}{R_{TL}^2} \left(1 + \frac{M_L}{M_T} \right) \hat{r}_{TL} \quad \text{Numericamente } M_T \approx 80 M_L$$

$$\Rightarrow R_T^{cn} = \frac{M_L}{M_L + M_T} R_{TL} \approx \frac{R_{TL}}{81}, \quad R_L^{cn} = \frac{M_T}{M_L + M_T} R_{TL} \approx \frac{80}{81} R_{TL}$$

$$\approx 4500 \text{ km} \quad \approx 379,000 \text{ km} \quad (< R_T)$$



idem per la Luna con $a_L^{cn} = F_{LT}/M_L \Rightarrow \frac{a_L^{cn}}{a_T^{cn}} \approx \frac{M_T}{M_L} = 80$

Due masse unite a una molla ideale : l'equazione relativa di moto è



$$\vec{F}_{12} = -k \vec{r}_{12} = \mu_{12} \ddot{\vec{r}}_{12}$$

proiezione radiale (l'unica che ha senso qui)

$$\ddot{r}_{12} = -\frac{k}{\mu_{12}} r_{12}$$

È l'equazione di moto di un oscillatore armonico, $\ddot{r}_{12} = -\omega_{12}^2 r_{12}$, con pulsazione "ridotta", $\omega_{12} = \sqrt{k/\mu_{12}}$. Se $m_2 \gg m_1$, $\omega_{12} \approx \sqrt{k/m_1}$, se $m_1 = m_2$, $\omega_{12} = \sqrt{2k/m}$

La coordinata relativa r_{12} ha la solita legge armonica,

$$r_{12}(t) = r_0 \cos(\omega_{12} t + \phi) .$$

NB : il CM obbedisce all'azione delle eventuali forze esterne.