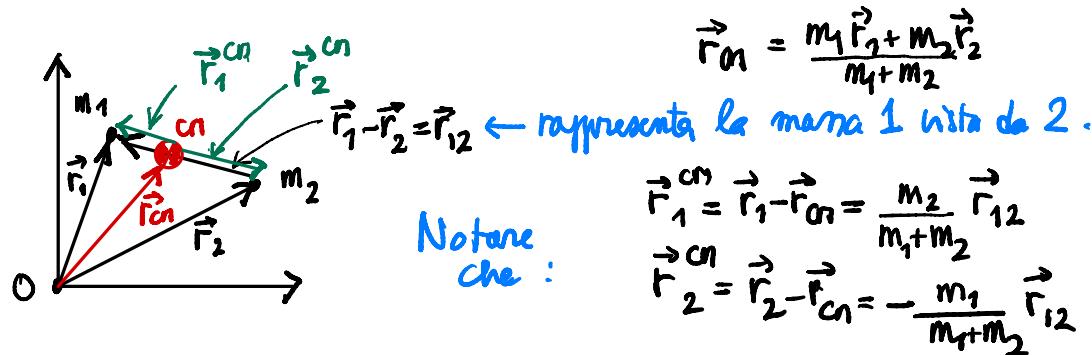


Il centro di massa è una coordinata vettoriale molto speciale nella trattazione dei sistemi di punti materiali: ci si riferisce infatti a due principali sistemi di riferimento:
uno inerziale (di solito, e "fisso") detto sistema di laboratorio (SL)
e uno con origine sul centro di massa, detto proprio
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 otteriamo come le osservazioni cinematiche di SL e SCM si confrontano (la generalizzazione a N masse può essere compiuta fatta).



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

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

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

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

e i momenti:

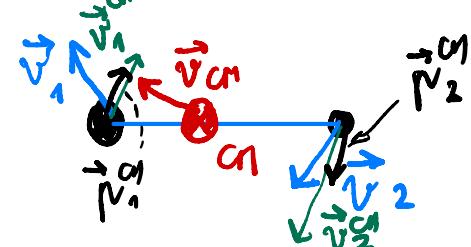
$$\vec{p}_1^{cm} = m_1 \vec{v}_1^{cm} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}, \quad \vec{p}_2^{cm} = m_2 \vec{v}_2^{cm} = -\frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}_{12}$$

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

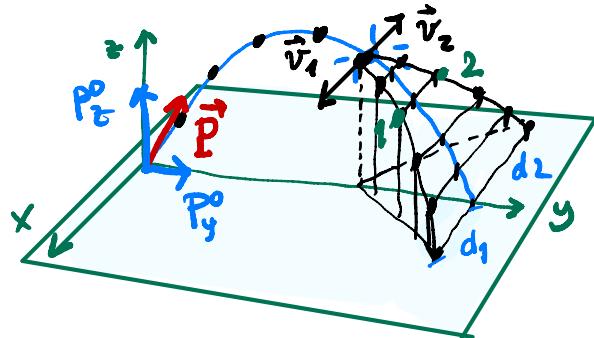
Provare il caso

$$m_1 = 2 \text{ kg}, \quad \vec{v}_1 \equiv (-1, 2) \text{ m/s}$$

$$m_2 = 1 \text{ kg}, \quad \vec{v}_2 \equiv (-2, -2) \text{ m/s}$$



E' utile lo studio del corpo in volo sotto l'azione del suo peso che a un certo istante si frammenta in due parti di massa m_1, m_2 per causa di una forza interna improvvisa che le fa allontanare con velocità inizialmente orizzontali e opposte:



Si usa l'equazione cardinale di moto

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

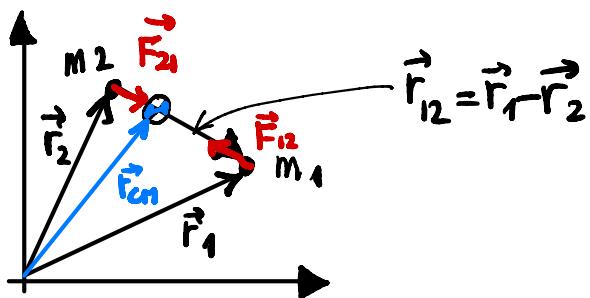
Sugli assi cartesiani $\frac{dP_x}{dt} = \frac{dP_y}{dt} = 0, \frac{dP_z}{dt} = -Mg$

$$\text{quindi } P_x = \text{costante} = 0 = Mv_x^{\text{cn}} \Rightarrow v_x^{\text{cn}} = 0 = \frac{dx_0}{dt} = \frac{m_1 \dot{x}_1 + m_2 \dot{x}_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow m_1 v_1 = -m_2 v_2 \quad [d'accordo con] \quad P_x^{\text{cn}} = 0$$

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

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



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

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

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

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

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

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

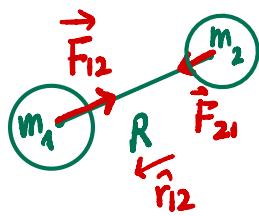
$$\begin{cases} \ddot{\vec{a}}_1^{\text{cn}} = \ddot{\vec{a}}_1 - \ddot{\vec{a}}_{\text{cm}} = \frac{m_2}{m_1 + m_2} \ddot{\vec{a}}_{12} \\ \ddot{\vec{a}}_2^{\text{cn}} = \ddot{\vec{a}}_2 - \ddot{\vec{a}}_{\text{cm}} = -\frac{m_1}{m_1 + m_2} \ddot{\vec{a}}_{12} \end{cases} \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} m_1 \ddot{\vec{a}}_1^{\text{cn}} &= \mu_{12} \ddot{\vec{a}}_{12} = \vec{F}_{12} \\ m_2 \ddot{\vec{a}}_2^{\text{cn}} &= -\mu_{12} \ddot{\vec{a}}_{12} = \vec{F}_{21} \end{aligned}$$

← 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)



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

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

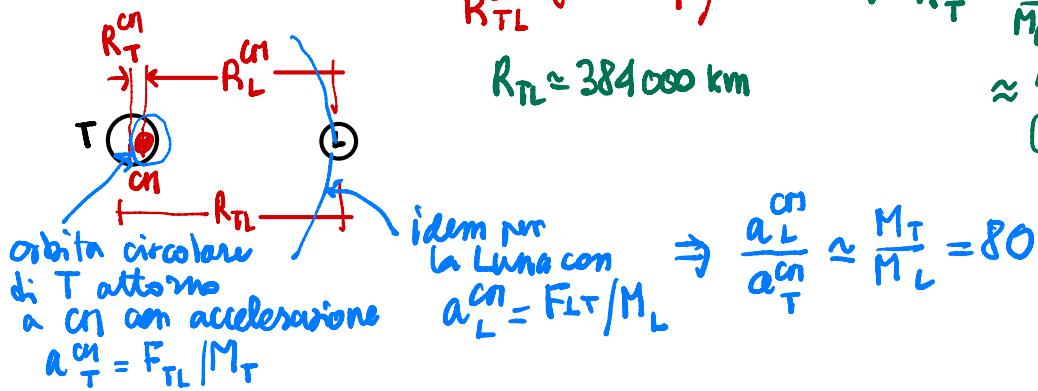
$$\ddot{\vec{R}} = \frac{1}{\mu_{12}} G \frac{m_1 m_2}{R^2} \hat{r}_{12} = -G \frac{(m_1 + m_2)}{R^2} \hat{r}_{12}$$

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

$$\ddot{\vec{R}}_{TL} = -G \frac{M_T}{R_{TL}^2} \hat{r}_{TL} \quad [\text{sostituzione: } M_1 = M_T, \text{ per esempio} \\ M_2 = M_L]$$

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

$$\ddot{\vec{R}}_{TL} = -G \frac{M_T}{R_{TL}^2} \left(1 + \frac{M_L}{M_T} \right) \hat{r}_{TL} \quad \begin{aligned} &\text{Numericamente } M_T \approx 80 M_L \\ &\Rightarrow R_T^{cn} = \frac{M_L}{M_L + M_T} R_{TL} \approx \frac{R_{TL}}{81}, \quad R_L^{cn} = \frac{M_T}{M_T + M_L} R_{TL} \approx \frac{80 R_{TL}}{81} \\ &R_{TL} \approx 384000 \text{ km} \quad \approx 4500 \text{ km} \quad \approx 379,000 \text{ km} \\ &(< R_T) \end{aligned}$$



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

$$m_1 \vec{F}_{12} \quad k \quad \vec{F}_{21} \quad \vec{F}_{12} = -k \vec{r}_{12} = \mu_{12} \ddot{\vec{r}}_{12} \quad \begin{aligned} &\text{proiezione radiale (l'unica che ha senso qui)} \\ &\ddot{\vec{r}}_{12} = -\frac{k}{\mu_{12}} \vec{r}_{12} \end{aligned}$$

E' l'equazione di moto di un oscillatore armonico, $\ddot{\vec{r}}_{12} = -\omega_{12}^2 \vec{r}_{12}$, 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 oraria armonica,

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

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