

Centro di massa (baricentro)

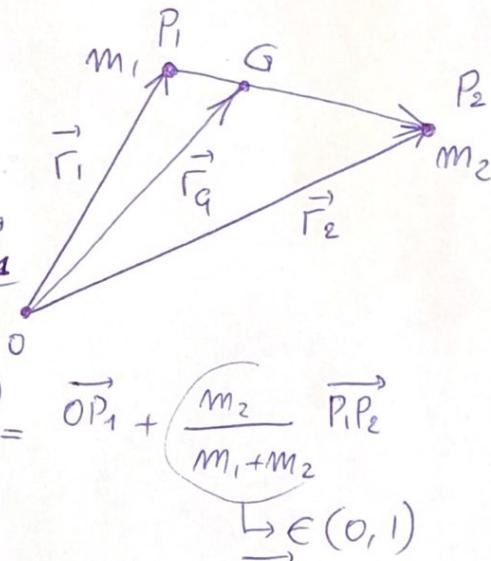
(1)

Abbiamo ricavato l'eq. del moto per un sistema di particelle ($n \geq 1$) sott'etica IEC. Esiste una formula, equivalente che abbia la stessa forma delle tradizionale eq. del moto

$$\begin{array}{c|c|c} n=1 & \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F} & m\vec{a} = \vec{F} \\ \hline n>1 & \frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F}^{(e)} & ? \end{array}$$

$n=2$

$$\begin{aligned} \vec{OG} &= \frac{m_1 \vec{OP}_1 + m_2 \vec{OP}_2}{m_1 + m_2} = \\ &= \frac{m_1 \vec{OP}_1 + m_2 \vec{OP}_1 + m_2 \vec{OP}_2 - m_2 \vec{OP}_1}{m_1 + m_2} \\ &= \frac{m_1 + m_2}{m_1 + m_2} \vec{OP}_1 + \frac{m_2 (\vec{OP}_2 - \vec{OP}_1)}{m_1 + m_2} = \end{aligned}$$



Il CM è posizionato sul segmento $\vec{P}_1 \vec{P}_2$ in prossimità del corpo più massivo in dipendenza dalla posizione di O .

$$\boxed{\vec{r}_G = \vec{r}_1 + \frac{m_2}{m_1 + m_2} (\vec{r}_2 - \vec{r}_1)}$$

Oss

$$m_1 \ll m_2 \Rightarrow \vec{r}_G \approx \vec{r}_2$$

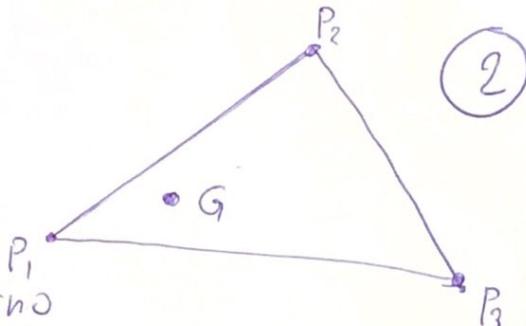
$$m_1 \gg m_2 \Rightarrow \vec{r}_G \approx \vec{r}_1$$

$$m_1 = m_2 \Rightarrow G \text{ punto medio } \vec{P}_1 \vec{P}_2$$

$m = 3$

$$\vec{r}_G = \frac{m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 + m_3 \vec{r}_3}{m_1 + m_2 + m_3}$$

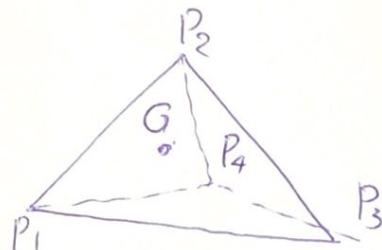
Si può dim. che G è interno
al triangolo con vertici P_1, P_2, P_3



(2)

$m = 4$

$$\vec{r}_G = \frac{\sum_{j=1}^4 m_j \vec{r}_j}{\sum_{j=1}^4 m_j}$$



G è interno al tetraedro con vertici P_1, P_2, P_3, P_4

m qualsiasi

$$\boxed{\vec{r}_G = \frac{\sum_{j=1}^m m_j \vec{r}_j}{m}}$$

$$m = \text{massa totale} = \sum_{j=1}^n m_j$$

G è interno al più grande poliedro costituito con i punti P_j , intuitivamente entro le "nuvole" di particelle



Oss

Il CM è un punto dello spazio dove non è necessariamente posizionato della massa

Teorema del centro di massa

(3)

$$m \vec{a}_G = \vec{F}^{(e)}$$

acc. centro di massa

→ somma tutte le forze esterne

massa totale

Dim

$$\vec{r}_G = \frac{1}{m} \sum_{j=1}^n m_j \vec{r}_j$$

$$\vec{v}_G = \frac{d\vec{r}_G}{dt} = \frac{1}{m} \sum_{j=1}^n m_j \underbrace{\vec{v}_j}_{\vec{P}} \quad \vec{P}$$

$$\vec{v}_G = \frac{\vec{P}}{m}$$

stesse IEC

$$\vec{F}^{(e)} = \frac{d\vec{P}}{dt} = \frac{d}{dt} m \vec{v}_G = m \vec{a}_G$$

Oss1

Il moto del CM dipende dalle sole forze esterne.

Poiché la "nuvola" di particelle segue il CM, significa che il teorema del CM consente di determinare il moto d'insieme del sistema di PM.

Oss2

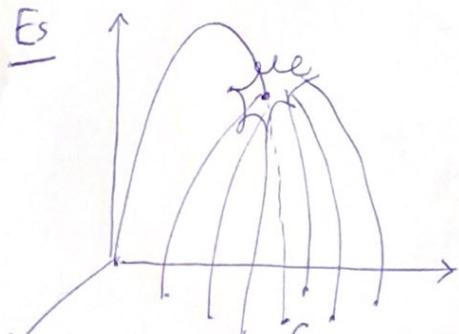
Se il sistema di particelle è isolato $\vec{F}^{(e)} = 0 \Rightarrow$

$\vec{v}_G = \text{costante} \Rightarrow G$ si muove di MRU

Oss3

Il teorema del CM non identifica il moto di ciascuna particella ma solo il moto d'insieme (come le IEC).

Ese



La dinamica delle singole particelle è determinata considerando anche le forze interne.

Problema dei due corpi

(4)

Ricavare la legge oraria per i due corpi mettendo insieme le leggi di moto.

$$\vec{F}_{12} = m_1 \vec{a}_1$$

$$\vec{F}_{21} = m_2 \vec{a}_2$$

anziché sommare eseguire la sottrazione

$$\frac{\vec{F}_{21}}{m_2} - \frac{\vec{F}_{12}}{m_1} = \vec{a}_2 - \vec{a}_1 = \vec{a}_R = \text{accelerazione relativa del corpo 2 visto da 1}$$

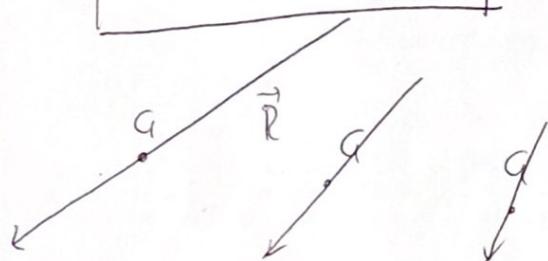
$$\vec{a}_R = \vec{a}_2 - \vec{a}_1 = \frac{d^2 \vec{r}_2}{dt^2} - \frac{d^2 \vec{r}_1}{dt^2} = \frac{d^2 (\vec{r}_2 - \vec{r}_1)}{dt^2} \quad \vec{R}$$

$$\frac{d^2 \vec{R}}{dt^2} = \vec{F}_{21} \left(\frac{1}{m_2} + \frac{1}{m_1} \right) \quad \mu$$

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} < m_1, m_2$$

Messe viololotte

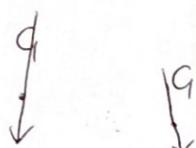
$$\boxed{\mu \frac{d^2 \vec{R}}{dt^2} = \vec{F}_{21}}$$



Oss

Il problema dei due corpi è equivalente a quello di un corpo singolo

FERRARI



$$\vec{v}_q = \text{costante}$$

$$\vec{R}(t) = \vec{r}_2(t) - \vec{r}_1(t)$$

$$\vec{r}_q(t) = m_2 \vec{r}_2(t) + m_1 \vec{r}_1(t) = \vec{r}_q(0) + \vec{v}_q t \quad \left. \begin{array}{l} \text{ricavo } \vec{r}_1(t) \\ \text{e } \vec{r}_2(t) \end{array} \right\}$$

Oss per $m_2 \gg m_1$ tale compito non è più possibile