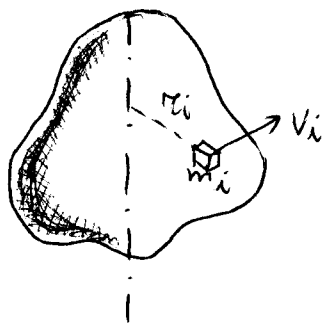


MOMENTO D'INERZIA



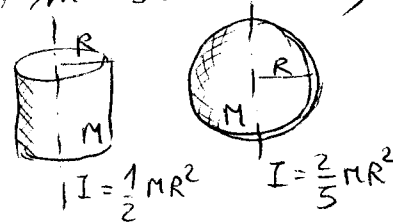
SIA UN CORPO ESTESO CHE RUOTA ATTORNO AL PROPRIO ASSE (UN CORPO PUNTFORME NON PUO' RUOTARE SU SE' STESSO). QUAL E' LA SUA ENERGIA CINETICA? SUDDIVIDIAMOLO IN TANTI ELEMENTINI (CHE POSSONO CONSIDERARE CON LE MOLECOLE) ED INDICIAMOLI CON LE LETTERE 1, 2, 3, ... n. IL GENERICO ELEMENTINO E' SEGNATO DALLA LETTERA i. L'ENERGIA COMPRESSIVA DOWTA ALLA ROTAZIONE E' LA SOMMA DELLE ENERGIE CINETICHE DI TUTTI GLI ELEMENTINI:

$$E_c^{ROT} = \sum_{i=1}^n E_{ci} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i v_i^2$$

MA $v_i = \omega r_i$, DOVE ω E' LA VELOCITA' ANGOLARE DEL CORPO, COMUNE A TUTTI I SUOI ELEMENTINI (MENTRE LA VELOCITA' v_i CAMBIA DA ELEMENTINO A ELEMENTINO). SI HA COSI':

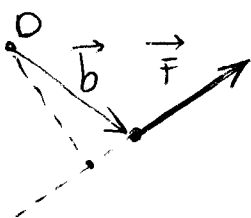
$$E_c^{ROT} = \sum_{i=1}^n \frac{1}{2} m_i \omega^2 r_i^2 = \frac{1}{2} \omega^2 \left(\sum_{i=1}^n m_i r_i^2 \right) = \boxed{\frac{1}{2} \omega^2 I}$$

PER DEFINIZIONE, LA SOMMATORIA TRA PARENTESI VIENE CHIAMATA MOMENTO D'INERZIA E RAPPRESENTA L'INERZIA DI UN CORPO IN ROTAZIONE: L'EQUIVALENTE DUPLICHE DELLA MASSA NEL MOTO TRASLATORIO. SI NOTI CHE, IN QUEST'ULTIMO CASO, L'ENERGIA CINETICA TRASLATORIA E' $\frac{1}{2} m v^2$; DUNQUE NEL CASO ROTATORIO A 'm' CORRISPONDE I, E A 'v' CORRISPONDE ω . IL MOMENTO D'INERZIA E' DIFFICILE SITO DA CALCOLARE (OCCORRE UN INTEGRALE), COMUNQUE ALLA PAGINA 320 DEL WILSON-BUFFA VI E' UNA LISTA COMPLETA DI MO = MOMENTI D'INERZIA.



VEDIAMO ORA DI RICOSTRUIRE IL 2° PRINCIPIO DELLA DINAMICA PER IL MOTO ROTATORIO. OCORRE INTRODURRE IL CONCETTO DI MOMENTO DI UNA FORZA, DEFINITO COSI':

$$\boxed{\vec{M} = \vec{b} \wedge \vec{F}}$$



DOVE \vec{b} E' IL BRACCIO CHE LA LONGIUNGENZA IL PUNTO DI APPLICAZIONE DELLA FORZA CON UN PUNTO O DETTO CENTRO O POLO. IL MOMENTO SI MISURA IN [N·m], ED E' NULLO SE IL POLO PASSA PER IL PUNTO DI APPLICAZIONE DELLA FORZA; INOLTRE E' SEMPRE PERPENDICOLARE AL PIANO INDIVIDUATO DA FORZA E POLO.

ESSO, NEL MOTO ROTATORIO, E' L'EQUIVALENTE DELLA FORZA NEL MOTO TRASLATORIO. COME UN CORPO E' IN EQUILIBRIO TRASLATORIO SE $\sum_i \vec{F}_i = 0$, CHE E' SE LA RISULTANTE DELLE FORZE E' NULLA; E' IN EQUILIBRIO ROTATORIO INVECE SE $\sum_i \vec{M}_i = 0$. VEDIAMO ADORA COME VARIA IL 2° PRINCIPIO.

OSSERVATO LA FIGURA A DESTRA, IL MOMENTO DI F RA = SPETTO A F E':

$$\vec{M} = \vec{b} \wedge \vec{F} = \vec{b} \wedge (\vec{F}_{||} + \vec{F}_{\perp}) = \vec{b} \wedge \vec{F}_{||} + \vec{b} \wedge \vec{F}_{\perp}$$

MA $\vec{b} \wedge \vec{F}_{||} = 0$, ESSENDO DUE VETTORI PARALLELI (ED IL SENO DI ZERO E' ZERO). NE SEGUE $\vec{M} = \vec{b} \wedge \vec{F}_{\perp}$. SIA r IL MODULO DEL BRACCIO \vec{b} . ADORA:

$$|\vec{M}| = F_{\perp} r = m a_t r = m(\alpha r) r = m \alpha r^2$$

PERCHE' \vec{F}_{\perp} E' PERPENDICOLARE A \vec{b} , E $\sin 90^\circ = 1$; a_t E' L'ACCELERAZIONE TANGENZIALE, α QUELLA ANGOLARE ($a_t = \alpha r$). SE QUESTO E' SOLO UNO DEGLI ELEMENTINI CHE COMpongONO UN CORPO ESTESO, SI HA:

$$M_{tot} = \sum_{i=1}^n m_i \alpha r_i^2 = \alpha \sum_{i=1}^n m_i r_i^2 = \alpha I, \quad \text{DA CUI} \quad \boxed{M = \alpha I}$$

