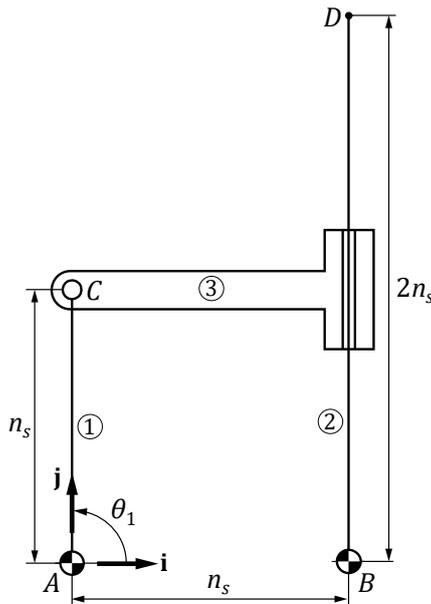


ESAME DI MECCANICA I

— Primo modulo di *Fondamenti di Meccanica per la Bioingegneria* (cod. 842II), CdS in Ing. Biomedica —

I valori numerici nei tre esercizi sotto si basano sul numero di matricola dello studente. In particolare:

n = numero di matricola; n_s = somma delle cifre del numero di matricola



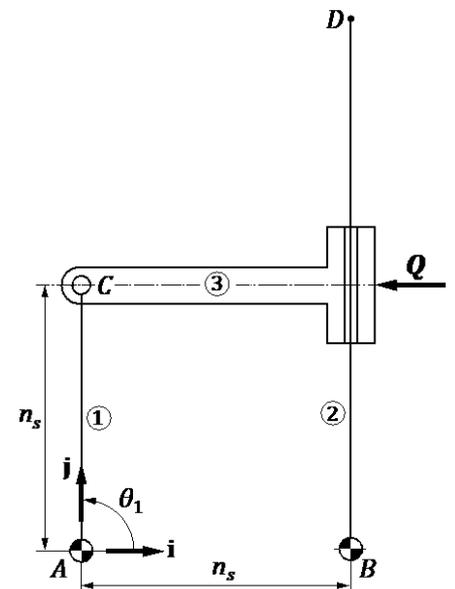
Esercizio 1

- 1) Ottenere numericamente le componenti della velocità del punto D dell'asta 2 nel sistema di riferimento $(A; \mathbf{i}, \mathbf{j})$ indicato in figura, sapendo che la velocità angolare $\dot{\theta}_1$ dell'asta 1 è pari a 1 rad/s in questa configurazione.
- 2) Ottenere le coordinate di C_{v3} (assoluto) e di C_{v12} (relativo) nel sistema di riferimento $(A; \mathbf{i}, \mathbf{j})$.
- 3) Ottenere un'equazione di chiusura per le accelerazioni in forma letterale (non risolvere numericamente).

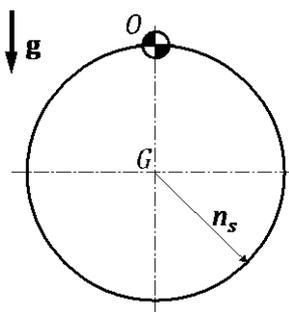
Esercizio 2

Si consideri lo stesso meccanismo dell'esercizio 1. La forza orizzontale Q , applicata al corpo 3 e avente retta di applicazione passante per C , è rivolta verso sinistra ed il suo modulo è pari a $n/1000$ (approssimare all'intero più vicino). Per ottenere condizioni di equilibrio statico, si decide di applicare al corpo 1 una forza F (incognita) avente retta di applicazione orizzontale e passante per il punto medio dell'asta 1.

- 1) Determinare tutte le forze/coppie reattive.
- 2) Riportare i diagrammi di corpo libero risolti numericamente.



Esercizio 3



Il disco omogeneo in figura compie piccole oscillazioni attorno alla cerniera fissa O in un piano verticale. Lo smorzamento del sistema è trascurabile.

- 1) Ottenere il valore numerico della pulsazione naturale.
- 2) All'istante iniziale ($t = 0$) si assegna al disco uno spostamento angolare $\theta(0) = 0.1$ rad e una velocità angolare $\dot{\theta}(0) = 0$. Ottenere la legge del moto $\theta(t)$ e tracciarne qualitativamente il grafico.

SOLUZIONE

Esercizio 1

1) Si risolve intanto il problema delle velocità del meccanismo, chiudendo (ad esempio) sul punto C :

$$\mathbf{v}_{C \in 1} = \dot{\theta}_1 \mathbf{k} \times AC$$

Tale espressione può essere uguagliata alla seguente, ottenuta mettendosi solidali all'asta 2:

$$\mathbf{v}_{C \in 3} = \mathbf{v}_{C \in 3}^{(r)} + \mathbf{v}_{C \in 3}^{(tr)} = \dot{s} \mathbf{j} + \dot{\theta}_2 \mathbf{k} \times BC$$

Equazione di chiusura:

$$\dot{\theta}_1 \mathbf{k} \times AC = \dot{s} \mathbf{j} + \dot{\theta}_2 \mathbf{k} \times BC$$

Nel sistema di riferimento assegnato, $AC = (0, n_s)$ e $BC = (-n_s, n_s)$. Risolvendo con $\dot{\theta}_1 = 1 \text{ rad/s}$:

$$\dot{\theta}_2 = 1 \frac{\text{rad}}{\text{s}}; \quad \dot{s} = n_s \frac{\text{mm}}{\text{s}}$$

La velocità del punto D è dunque (con $BD = (0, 2n_s)$):

$$\mathbf{v}_{D \in 2} = \dot{\theta}_2 \mathbf{k} \times BD = (-2n_s, 0) \frac{\text{mm}}{\text{s}}$$

2) Per il C_{v3} , le due rette di Chasles sono, rispettivamente, la retta prolungamento di AC ed una retta orizzontale passante per B (e quindi per A), dunque:

$$C_{v3} = (0, 0)$$

Per il C_{v12} , le due rette di Chasles sono due rette orizzontali passanti, rispettivamente, per C e per B (e quindi per A), dunque il C_{v12} non esiste.

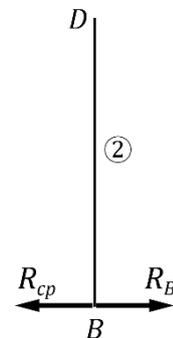
3) Come per le velocità, chiudiamo sul punto notevole C :

$$\ddot{\theta}_1 \mathbf{k} \times AC - \dot{\theta}_1^2 AC = \ddot{s} \mathbf{j} + \ddot{\theta}_2 \mathbf{k} \times BC - \dot{\theta}_2^2 BC + 2\dot{\theta}_2 \mathbf{k} \times \dot{s} \mathbf{j}$$

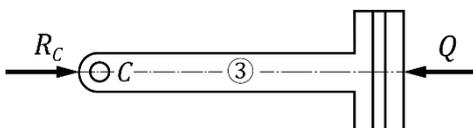
Esercizio 2

1) L'asta 2 è scarica:

$$R_B = R_{cp}$$



Passiamo al corpo 3, su cui agisce la forza Q nota:



$$R_C = Q (= n/1000)$$

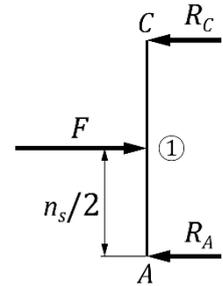
N.B. Non si è riportata la reazione R_{cp} esercitata dal corpo 2 sul corpo 3 perché il rispetto della seconda cardinale richiede $R_{cp} = 0$. Dunque, anche $R_B = 0$.

Passiamo infine al corpo 1. Scrivendo la seconda cardinale rispetto (ad esempio) al polo A e la prima cardinale in orizzontale si ottengono subito:

$$F = 2Q \quad (= n/500)$$

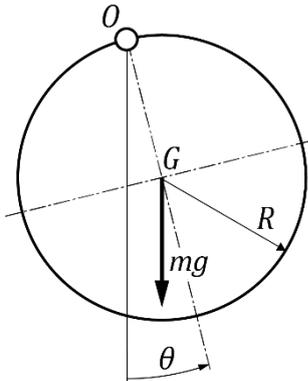
$$R_A = Q \quad (= n/1000)$$

2) (I DCL finali risolti sono banali.)



Esercizio 3

1) Si consideri il DCL del disco qui sotto (in cui $R = n_s$), posto in una configurazione variata di un angolo θ (coordinata lagrangiana) rispetto alla configurazione di equilibrio statico. Per ottenere l'equazione del moto senza far comparire la reazione R_o , conviene scrivere la seconda equazione cardinale della dinamica rispetto al polo fisso O :



$$-mgR \sin \theta = J_o \ddot{\theta}$$

e considerando piccole oscillazioni ($\sin \theta \approx \theta$):

$$-mgR\theta = J_o \ddot{\theta}$$

Per il teorema degli assi paralleli: $J_o = \frac{1}{2}mR^2 + mR^2 = \frac{3}{2}mR^2$

L'equazione differenziale del moto è dunque:

$$\frac{3}{2}mR^2\ddot{\theta} + mgR\theta = 0$$

e dividendo tutto per J_o :

$$\ddot{\theta} + \frac{2g}{3R}\theta = 0 \quad \rightarrow \quad \omega_n = \sqrt{\frac{2g}{3R}} = \sqrt{\frac{2g}{3n_s}}$$

2) Trovandoci in condizioni ideali di assenza di smorzamento ($\zeta = 0$), la soluzione dell'equazione differenziale del moto assume la forma:

$$\theta(t) = A \sin(\omega_n t + \varphi)$$

dove le due costanti A (ampiezza) e φ (fase) si determinano usando le condizioni iniziali date, $\theta(0) = \theta_0 = 0.1$ rad e $\dot{\theta}(0) = 0$, cioè risolvendo il seguente sistema di due equazioni nelle due incognite (A, φ):

$$\begin{cases} \theta(0) = A \sin \varphi = \theta_0 \\ \dot{\theta}(0) = A\omega_n \cos \varphi = 0 \end{cases}$$

Risolvendo si ottiene:

$$\varphi = \frac{\pi}{2}$$

$$A = \theta_0 = 0.1 \text{ rad}$$



La legge del moto è quindi:

$$\theta(t) = 0.1 \sin\left(\sqrt{\frac{2g}{3n_s}} t + \frac{\pi}{2}\right) = 0.1 \cos\left(\sqrt{\frac{2g}{3n_s}} t\right)$$

avente andamento cosinusoidale del tipo:

