

UNIVERSITÀ DI PAVIA
 FACOLTÀ DI INGEGNERIA
 CORSO DI LAUREA IN INGEGNERIA INDUSTRIALE
Correzione prova scritta
 7 luglio 2011

1. Determinare, per il seguente sistema di vettori applicati,

$$\begin{cases} \mathbf{v}_1 = -2\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y + \mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_1 - O \equiv (1, -1, 3), \\ \mathbf{v}_2 = 2\mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y - \mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_2 - O \equiv (2, -1, 2), \\ \mathbf{v}_3 = \mathbf{e}_x + 3\mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_3 - O \equiv (1, -1, 1) \end{cases}$$

1. il risultante ed il momento risultante;
2. il trinomio invariante;
3. l'equazione dell'asse centrale;
4. (per gli studenti che hanno frequentato nell'anno accademico corrente) Determinare un sistema di vettori applicati, equivalente a quello proposto e formato da due vettori, di cui uno applicato in $Q \equiv (-2, 2, 4)$.

Il risultante è $\mathbf{R} = \mathbf{e}_x + 3\mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z$ ed il momento risultante rispetto ad O è $\mathbf{M}_O = -8\mathbf{e}_x - 4\mathbf{e}_y + 3\mathbf{e}_z$ per cui il trinomio invariante è $\mathcal{I} = -8$. Siccome $|\mathbf{R}|^2 = 26$ e $\mathbf{R} \wedge \mathbf{M}_O = 25\mathbf{e}_x - 35\mathbf{e}_y + 20\mathbf{e}_z$ i punti $Q - O = x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y + z\mathbf{e}_z$ dell'asse centrale soddisfano le equazioni

$$\begin{cases} x &= \frac{25}{26} + \lambda \\ y &= -\frac{35}{26} + 3\lambda \\ z &= \frac{10}{13} + 4\lambda. \end{cases}$$

Per rispondere all'ultimo quesito osserviamo che, dal teorema del trasporto, si ottiene $\mathbf{M}_Q = -4\mathbf{e}_x - 16\mathbf{e}_y + 11\mathbf{e}_z$. Oltre al risultante, applichiamo in Q un vettore $-\mathbf{v}$ per ora incognito e in un punto S incognito applichiamo il vettore \mathbf{v} . Occorre che

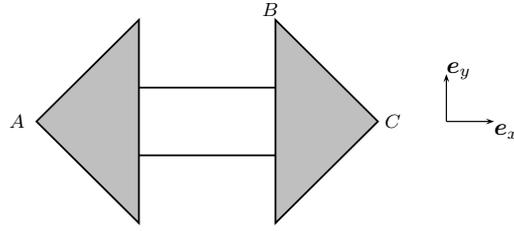
$$(S - Q) \wedge \mathbf{v} = \mathbf{M}_Q$$

e dunque bisogna scegliere \mathbf{v} in modo che $\mathbf{v} \cdot \mathbf{M}_Q = 0$: ad esempio $\mathbf{v} = 4\mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y$. Allora sarà

$$S - Q = -\frac{1}{17}(11\mathbf{e}_x + 44\mathbf{e}_y + 68\mathbf{e}_z)$$

per cui $S - O = -\frac{1}{17}(45\mathbf{e}_x + 10\mathbf{e}_y)$

2. Due aste omogenee, ciascuna di massa m e lunghezza 2ℓ , sono disposte su rette parallele a distanza ℓ tra loro ed hanno gli estremi saldati alle ipotenuse di due triangoli rettangoli isosceli di ugual massa $3m$. Tali ipotenuse sono lunghe 3ℓ ed hanno in comune l'asse con la bisettrice della striscia delimitata dalle aste, come indicato in figura. All'istante $t = 0$ il corpo occupa la configurazione indicata in figura e la velocità di A è $\mathbf{v}_A = v_0(2\mathbf{e}_x + 3\mathbf{e}_y)$ mentre quella di B è $\mathbf{v}_B = v_0(4\mathbf{e}_x - \frac{5}{3}\mathbf{e}_y)$, dove v_0 è una velocità caratteristica.



1. Determinare la velocità angolare $\boldsymbol{\omega}(0)$ del corpo all'istante $t = 0$;
2. trovare la velocità $\mathbf{v}_C(0)$ del vertice del triangolo di destra all'istante $t = 0$;
3. trovare analiticamente la posizione del centro di istantanea rotazione all'istante $t = 0$ rispetto al centro di massa del sistema;
4. determinare i momenti centrali di inerzia dell'intero sistema nelle direzioni \mathbf{e}_x ed \mathbf{e}_y .

Scritto $\boldsymbol{\omega} = \omega \mathbf{e}_z$ abbiamo

$$\mathbf{v}_B - \mathbf{v}_A = v_0(2\mathbf{e}_x - \frac{14}{3}\mathbf{e}_y) = \omega \ell \mathbf{e}_z \wedge (\frac{7}{2}\mathbf{e}_x + \frac{3}{2}\mathbf{e}_y)$$

da cui segue $\omega = -\frac{4v_0}{3\ell}$ e quindi

$$\mathbf{v}_C = \mathbf{v}_B + \boldsymbol{\omega} \wedge (C - B) = \mathbf{v}_B - \frac{4v_0}{3\ell} \mathbf{e}_z \wedge \frac{3}{2}\ell(\mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y) = v_0(2\mathbf{e}_x - \frac{11}{3}\mathbf{e}_y).$$

Infine, la posizione del centro Q di istantanea rotazione rispetto ad A si può scrivere come $Q - A = x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y$ e deve essere

$$\mathbf{0} = \mathbf{v}_Q = \mathbf{v}_A + \boldsymbol{\omega} \wedge (Q - A)$$

che, a conti fatti equivale a

$$x = \frac{9}{4}\ell \quad y = -\frac{3}{2}\ell.$$

per cui, se G è il centro di massa del sistema, si ha $A - G = -\frac{5}{2}\mathbf{e}_x$ e pertanto

$$Q - G = (Q - A) + (A - G) = -\ell(\frac{1}{4}\mathbf{e}_x + \frac{3}{2}\mathbf{e}_y).$$

Il momento di inerzia I_{G,\mathbf{e}_x} si ottiene osservando che esso consta di tre contributi: ogni asta, grazie al teorema di Huygens-Steiner, dà un contributo pari a $m\frac{\ell^2}{4}$; i triangoli equivalgono ad un quadrato di massa $6m$ e lato $\frac{3}{\sqrt{2}}\ell$ per cui il loro contributo vale $\frac{9}{4}m\ell^2$ cosicché il momento di inerzia complessivo in questa direzione vale $\frac{11}{4}m\ell^2$. Passando al momento I_{G,\mathbf{e}_y} , si osservi che ciascuna asta contribuisce con $\frac{1}{3}m\ell^2$ mentre il contributo di ogni triangolo richiede un po' di attenzione. Concentriamoci sul triangolo di vertice A : per simmetria il contributo dell'altro triangolo è il medesimo. Sia M il centro di massa del triangolo che

si trova sull'altezza relativa all'ipotenusa a distanza ℓ da A . Sia O il punto medio dell'ipotenusa. Applicando due volte il teorema di Huygens-Steiner otteniamo

$$I_{G,e_y}(\mathcal{T}) = I_{M,e_y}(\mathcal{T}) + \frac{27}{4}m\ell^2 \quad \text{e} \quad I_{O,e_y}(\mathcal{T}) = I_{M,e_y}(\mathcal{T}) + \frac{3}{4}m\ell^2.$$

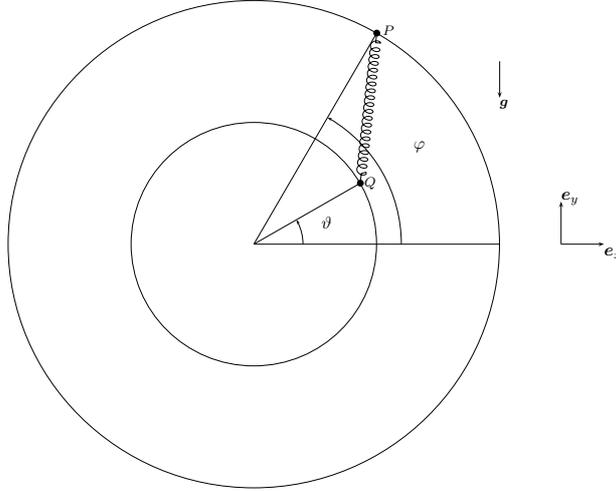
Ora, $I_{O,e_y}(\mathcal{T})$ è la metà del momento centrale di inerzia di un quadrato di massa doppia del triangolo e lato pari ad un suo cateto, e dunque vale $\frac{9}{8}m\ell^2$. Pertanto, svolgendo i calcoli si ottiene

$$I_{G,e_y}(\mathcal{T}) = \frac{57}{8}m\ell^2$$

ed il momento centrale di inerzia complessivo è

$$I_{G,e_y} = \frac{2}{3}m\ell^2 + \frac{57}{8}m\ell^2 = \frac{187}{24}m\ell^2.$$

3. In un piano verticale, su due circonferenze concentriche di raggio $2R$ ed R sono liberi di muoversi due punti materiali P e Q di massa, rispettivamente, $m/2$ ed m , soggetti all'azione di una forza elastica di costante $k = mg/R$. Introdotte le coordinate ϑ e φ indicate in figura, si determinino l'energia cinetica e quella potenziale del sistema e si studi la stabilità delle configurazioni di equilibrio con PQ verticale. Si determinino le pulsazioni delle piccole oscillazioni attorno alla configurazione di equilibrio stabile con PQ verticale.



L'energia cinetica del sistema è

$$T = \frac{m}{2}R^2\dot{\vartheta}^2 + mR^2\dot{\varphi}^2.$$

Servendosi del teorema di Carnot per il calcolo dell'energia potenziale elastica otteniamo

$$V = mgR \sin \varphi + mgR \sin \vartheta + \frac{mg}{2R}[5R^2 - 4R^2 \cos(\varphi - \vartheta)]$$

e le posizioni di equilibrio sono le soluzioni di

$$\begin{cases} \frac{\partial V}{\partial \vartheta} = mgR \cos \vartheta - 2mgR \sin(\varphi - \vartheta) = 0 \\ \frac{\partial V}{\partial \varphi} = mgR \cos \varphi + 2mgR \sin(\varphi - \vartheta) = 0 \end{cases}$$

Sottraendo tra loro queste equazioni si vede che $\cos \vartheta = -\cos \varphi$ per cui o ϑ e φ annullano entrambe il coseno oppure deve essere $\vartheta = \varphi \pm \pi$ che però, sostituito nelle equazioni di equilibrio, mostra come ci si riconduca ancora al caso in cui sia ϑ che φ annullano il coseno. Sono possibili allora queste quattro coppie di valori (ϑ, φ) per le configurazioni di equilibrio: $E_1 \equiv (\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$, $E_2 \equiv (\frac{\pi}{2}, -\frac{\pi}{2})$, $E_3 = (-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2})$, $E_4 = (-\frac{\pi}{2}, -\frac{\pi}{2})$. Per deciderne la stabilità consideriamo le derivate seconde di V

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 V}{\partial \vartheta^2} = -mgR \sin \vartheta + 2mgR \cos(\varphi - \vartheta) \\ \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi \partial \vartheta} = -2mgR \cos(\varphi - \vartheta) \\ \frac{\partial^2 V}{\partial \varphi^2} = -mgR \sin \varphi + 2mgR \cos(\varphi - \vartheta) \end{cases}$$

da cui si deduce che le configurazioni E_1 , E_2 ed E_3 sono instabili perché le hessiane corrispondenti sono

$$B_1 = mgR \begin{pmatrix} 1 & -2 \\ -2 & 1 \end{pmatrix}$$

che ha traccia positiva ma determinante negativo e quindi corrisponde ad un punto di sella di V ;

$$B_2 = mgR \begin{pmatrix} -3 & 2 \\ 2 & -1 \end{pmatrix}$$

che ha sia determinante che traccia negativi e dunque corrisponde ancora ad un punto di sella per V , così come

$$B_3 = mgR \begin{pmatrix} -1 & 2 \\ 2 & -3 \end{pmatrix}.$$

Al contrario, la hessiana della configurazione E_4 è

$$B = mgR \begin{pmatrix} 3 & -2 \\ -2 & 3 \end{pmatrix}$$

che ha determinante e traccia positivi, cosicché i suoi autovalori sono positivi e V ha un minimo relativo isolato in E_4 . Occorre dunque diagonalizzare simultaneamente B con la forma quadratica A associata all'energia cinetica

$$A = mR^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

risolvendo l'equazione algebrica $\det(\lambda A - B) = 0$ che è

$$2\lambda^2 - 9\lambda \frac{g}{R} + 5 \left(\frac{g}{R} \right)^2 = 0$$

le cui soluzioni sono

$$\lambda_{\pm} = \frac{9 \pm \sqrt{41}}{4} \frac{g}{R}$$

cui corrispondono le pulsazioni delle piccole oscillazioni $\omega_{\pm} = \sqrt{\lambda_{\pm}}$.