

UNIVERSITÀ DI PAVIA
 FACOLTÀ DI INGEGNERIA
 CORSO DI LAUREA IN INGEGNERIA EDILE/ARCHITETTURA
Correzione prova scritta
Esame di Meccanica Razionale
 30 gennaio 2012

1. Dati i tensori:

$$\begin{cases} \mathbf{L} = 3\mathbf{e}_x \otimes \mathbf{e}_y + 2\mathbf{e}_y \otimes \mathbf{e}_z + 3\mathbf{e}_z \otimes \mathbf{e}_x \\ \mathbf{M} = 2\mathbf{e}_x \otimes \mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y \otimes \mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z \otimes \mathbf{e}_z \end{cases}$$

ed il vettore $\mathbf{v} = -4\mathbf{e}_y + 3\mathbf{e}_z$, determinare il valore di $(\mathbf{LM} - \mathbf{ML})\mathbf{v} \cdot \mathbf{e}_x$.

Occorre ripetutamente applicare la regola $(\mathbf{a} \otimes \mathbf{b})(\mathbf{c} \otimes \mathbf{d}) = (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c})\mathbf{a} \otimes \mathbf{d}$ per ottenere

$$\mathbf{LM} = -3\mathbf{e}_x \otimes \mathbf{e}_y + 6\mathbf{e}_z \otimes \mathbf{e}_x + 8\mathbf{e}_y \otimes \mathbf{e}_z$$

e

$$\mathbf{ML} = 6\mathbf{e}_x \otimes \mathbf{e}_y - 2\mathbf{e}_y \otimes \mathbf{e}_z + 12\mathbf{e}_z \otimes \mathbf{e}_x$$

da cui segue

$$(\mathbf{LM} - \mathbf{ML})\mathbf{v} \cdot \mathbf{e}_x = 36.$$

2. Trovare la curvatura della curva

$$p(t) - O = e^t \mathbf{e}_x + e^{3t^2} \mathbf{e}_y + e^{-2t} \mathbf{e}_z$$

nel punto corrispondente a $t = 0$.

Derivando rispetto al parametro t due volte, otteniamo

$$\dot{p}(t) = e^t \mathbf{e}_x + 6te^{3t^2} \mathbf{e}_y - 2e^{-2t} \mathbf{e}_z$$

e

$$\ddot{p}(t) = e^t \mathbf{e}_x + (6 + 36t^2)e^{3t^2} \mathbf{e}_y + 4e^{-2t} \mathbf{e}_z.$$

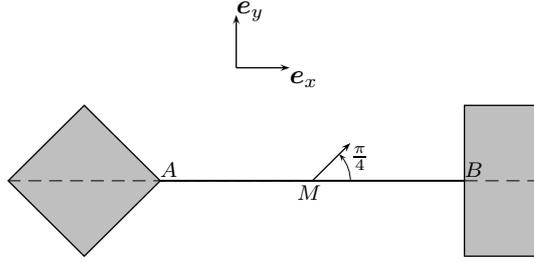
da cui si ricava, per sostituzione diretta,

$$\dot{p}(0) = \mathbf{e}_x - 2\mathbf{e}_z \quad \text{e} \quad \ddot{p}(0) = \mathbf{e}_x + 6\mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z :$$

usando la definizione di curvatura, si ha

$$\kappa = \frac{6\sqrt{6}}{5\sqrt{5}}.$$

3. Un corpo rigido piano è formato da un'asta AB di lunghezza 16ℓ e massa $m/2$, da un quadrato di massa m e lato $4\ell\sqrt{2}$ e da un rettangolo di massa $m/4$ e lati 4ℓ e 8ℓ disposti come in Figura, con un vertice del



quadrato saldato in A ed una sua diagonale sul prolungamento di AB e con il lato maggiore del rettangolo ortogonale ad AB e punto medio coincidente con B . Determinare per il sistema il momento di inerzia rispetto all'asse passante per il punto medio di AB , nella direzione \mathbf{n} inclinata di $\frac{\pi}{4}$ rispetto ad AB .

Calcoliamo separatamente i contributi dell'asta, del rettangolo e del quadrato al momento di inerzia richiesto. Per quanto riguarda l'asta, indicato con M il suo punto medio, poiché \mathbf{n} forma un angolo di $\pi/4$ con l'asta stessa, abbiamo

$$I_{M,\mathbf{n}}^{(AB)} = \frac{1}{12} \frac{m}{2} 256\ell^2 \left(\frac{\sqrt{2}}{2} \right)^2 = \frac{16}{3} m\ell^2.$$

Per il rettangolo, osserviamo anzitutto che il suo centro di massa dista 10ℓ dal punto medio dell'asta per cui i due assi paralleli ad \mathbf{n} , uno passante per il centro di massa del rettangolo, l'altro per M , distano $d = 5\sqrt{2}\ell$. Dai dati del problema sappiamo che il tensore centrale di inerzia del rettangolo è

$$\mathbb{I}^{(R)} = \frac{m\ell^2}{3} [4\mathbf{e}_x \otimes \mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y \otimes \mathbf{e}_y + 5\mathbf{e}_z \otimes \mathbf{e}_z]$$

per cui, essendo $\mathbf{n} = \frac{\sqrt{2}}{2}(\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y)$, abbiamo che il momento centrale di inerzia del rettangolo lungo \mathbf{n} vale $\frac{5}{6}m\ell^2$ e dunque, grazie al teorema di Huygens-Steiner, il contributo al momento richiesto è

$$I_{M,\mathbf{n}}^{(R)} = m\ell^2 \left(\frac{5}{6} + \frac{25}{2} \right) = \frac{40}{3} m\ell^2.$$

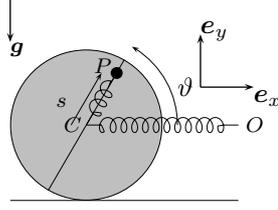
Siccome il momento centrale di inerzia del quadrato rispetto ad una direzione, come è \mathbf{n} , giacente nel suo piano di appartenenza è $\frac{8m\ell^2}{3}$, mentre la distanza dei due assi paralleli ad \mathbf{n} , uno passante per M , l'altro per il centro di massa del quadrato, è $d = 6\sqrt{2}\ell$, abbiamo

$$I_{M,\mathbf{n}}^{(Q)} = m\ell^2 \left(\frac{8}{3} + 72 \right) = \frac{224}{3} m\ell^2 :$$

sommando i tre contributi ottenuti otteniamo

$$I_{M,\mathbf{n}} = \frac{280}{3} m\ell^2.$$

4. In un piano verticale, un disco omogeneo di massa m e raggio R rotola senza strisciare su una guida orizzontale ed ha il centro C attratto verso un punto O fisso ed alla sua stessa quota da una molla ideale di costante elastica mg/R . Lungo un diametro AB del disco è mobile un punto materiale P di massa $2m$ attratto verso C da una molla ideale di costante elastica $3mg/R$. Introdotte le coordinate s e ϑ indicate in figura e supponendo che $\vartheta = 0$ quando C è sovrapposto ad O , determinare l'espressione dell'energia cinetica



totale T , dell'energia potenziale totale V del sistema ed il valore di $\ddot{\vartheta}(0)$ e $\ddot{s}(0)$ se all'istante iniziale il sistema parte in quiete dalla configurazione $\vartheta(0) = 0$, $s(0) = \frac{R}{2}$, $\dot{\vartheta}(0) = 0$ $\dot{s}(0) = 0$.

Il legame tra s e ϑ presentato nel testo impone che sia $|C - O| = R\vartheta$. Grazie al vincolo di puro rotolamento, l'energia cinetica del disco si riduce a $\frac{3}{4}mR^2\dot{\vartheta}^2$, dove abbiamo osservato che, grazie al teorema di Huygens-Steiner il momento di inerzia del disco rispetto al punto di contatto con il terreno è $\frac{3}{2}mR^2$. Il contributo del punto P si ottiene scrivendo

$$P - O = -R\vartheta\mathbf{e}_x + s\mathbf{e}_1$$

dove $\mathbf{e}_1 = \frac{P-C}{|P-C|}$. Se \mathbf{e}_2 è un altro versore solidale alla lamina, ortogonale ad \mathbf{e}_1 e tale che $\mathbf{e}_1 \wedge \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_z$, grazie alle formule di Poisson, otteniamo

$$\mathbf{v}_P = -R\dot{\vartheta}\mathbf{e}_x + \dot{s}\mathbf{e}_1 + s\dot{\vartheta}\mathbf{e}_2$$

e quindi

$$T_p = mv_P^2 = m[R^2\dot{\vartheta}^2 + \dot{s}^2 + s^2\dot{\vartheta}^2 - 2R\dot{\vartheta}\dot{s}\cos\vartheta + 2sR\dot{\vartheta}^2\sin\vartheta],$$

siccome $\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{e}_1 = \cos\vartheta$ e $\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{e}_2 = \cos(\frac{\pi}{2} + \vartheta) = -\sin\vartheta$. L'energia cinetica complessiva è allora

$$T = \frac{7}{4}mR^2\dot{\vartheta}^2 + m[\dot{s}^2 + s^2\dot{\vartheta}^2 - 2R\dot{\vartheta}\dot{s}\cos\vartheta + 2sR\dot{\vartheta}^2\sin\vartheta].$$

Per il calcolo dell'energia potenziale, osserviamo che essa consta di tre termini non costanti: $2mgs\sin\vartheta$ relativo alla forza peso agente su P , $\frac{3mg}{2R}s^2$, corrispondente alla molla PC e $\frac{mg}{2R}|C - O|^2 = \frac{1}{2}mgR\vartheta^2$, relativo alla molla CO . In definitiva

$$V = 2mgs\sin\vartheta + \frac{3mg}{2R}s^2 + \frac{1}{2}mgR\vartheta^2.$$

Per rispondere all'ultimo quesito, scriviamo le equazioni di Lagrange, a partire dalla Lagrangiana

$$L = T - V = \frac{7}{4}mR^2\dot{\vartheta}^2 + m[\dot{s}^2 + s^2\dot{\vartheta}^2 - 2R\dot{\vartheta}\dot{s}\cos\vartheta + 2sR\dot{\vartheta}^2\sin\vartheta] - 2mgs\sin\vartheta - \frac{3mg}{2R}s^2 - \frac{1}{2}mgR\vartheta^2.$$

Abbiamo

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{s}} = \frac{d}{dt} (2m\dot{s} - 2mR\dot{\vartheta}\cos\vartheta) = 2m[\ddot{s} - R\ddot{\vartheta}\cos\vartheta + R\dot{\vartheta}^2\sin\vartheta],$$

$$\frac{\partial L}{\partial s} = 2m[s\dot{\vartheta}^2 + R\dot{\vartheta}^2\sin\vartheta - g\sin\vartheta] - \frac{3mg}{R}s,$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = \frac{d}{dt} \left[\frac{7}{2}mR^2\dot{\vartheta} + 2m(s^2\dot{\vartheta} - R\dot{s}\cos\vartheta + 2Rs\dot{\vartheta}\sin\vartheta) \right] =$$

$$\frac{7}{2}mR^2\ddot{\vartheta} + 2m[2s\dot{s}\dot{\vartheta} + s^2\ddot{\vartheta} - R\ddot{s}\cos\vartheta + R\dot{s}\dot{\vartheta}\sin\vartheta + 2R(\dot{s}\dot{\vartheta}\sin\vartheta + s\ddot{\vartheta}\sin\vartheta + s\dot{\vartheta}^2\cos\vartheta)]$$

e

$$\frac{\partial L}{\partial \vartheta} = 2m[R\dot{s}\dot{\vartheta}\sin\vartheta + Rs\dot{\vartheta}^2\cos\vartheta - 2mgs\cos\vartheta - \frac{1}{2}gR\vartheta]$$

da cui si possono scrivere le equazioni di Lagrange

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{s}} = \frac{\partial L}{\partial s}$$

e

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = \frac{\partial L}{\partial \vartheta}.$$

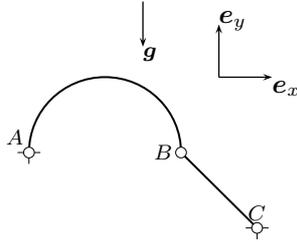
Se ora inseriamo le condizioni iniziali, otteniamo

$$\begin{cases} \ddot{s}(0) - R\ddot{\vartheta}(0) = -\frac{3}{4}g \\ -2\ddot{s}(0) + 4R\ddot{\vartheta}(0) = -g \end{cases}$$

e quindi, risolvendo,

$$\ddot{s}(0) = -2g \quad \ddot{\vartheta}(0) = -\frac{5}{4} \frac{g}{R}.$$

5. La struttura articolata in figura è formata da due aste omogenee: AB , semicircolare, di massa m e raggio 2ℓ e BC , rettilinea, di massa $3m$, lunghezza $2\ell\sqrt{2}$. La struttura è vincolata a terra da due cerniere cilindriche in A e C ed in B vi è un'ulteriore cerniera cilindrica interna. Se A e B sono alla stessa quota e BC è inclinata di $\pi/4$ sull'orizzontale, determinare le componenti lungo e_y ed e_x della reazione vincolare in A ; la componente della reazione vincolare in C lungo e_y ; il modulo del momento flettente alla sommità dell'arco AB ;



Isoliamo l'asta AB e richiediamo l'equilibrio dei momenti rispetto al polo B , cosicché l'unica reazione vincolare a contribuire è $\Phi_{Ay}e_y$ che soddisfa l'equazione

$$4\Phi_{Ay}\ell - 2mg\ell = 0.$$

per cui $\Phi_{Ay} = \frac{1}{2}mg$. Ora che conosciamo Φ_{Ay} , per trovare Φ_{Ax} possiamo imporre l'equilibrio dei momenti per l'intera struttura rispetto al polo C , ottenendo

$$-3mg\ell - 2\Phi_{Ax}\ell + 4mg\ell + 3mg\ell = 0 \quad \text{cioè} \quad \Phi_{Ax} = 2mg$$

e quindi, in definitiva,

$$\Phi_A = mg(2e_x + \frac{1}{2}e_y).$$

Per trovare Φ_{Cy} è sufficiente chiedere l'equilibrio nella direzione \mathbf{e}_y delle forze agenti sul sistema, ricavando

$$\Phi_{Cy} - 4mg + \frac{1}{2}mg = 0,$$

ovvero $\Phi_{Cy} = \frac{7}{2}mg$.

Detta M la sommità di AB , sull'asta AM agiscono la reazione vincolare Φ_A , il peso $-\frac{1}{2}mge_y$, pari a metà del peso di AB ed applicato in un punto sulla bisettrice del settore AB , distante $4\ell/\pi$ da AB e dalla verticale per M , per il teorema di Pappo-Guldino. Abbiamo dunque, chiedendo l'equilibrio dei momenti rispetto ad M

$$4mg\ell - mg\ell + 2mg\frac{\ell}{\pi} + M_f = 0$$

in cui i primi due contributi sono dovuti alle componenti di Φ_A lungo \mathbf{e}_x ed \mathbf{e}_y , rispettivamente. Dunque

$$|M_f| = \left(3 + \frac{2}{\pi}\right)mg\ell.$$