

UNIVERSITÀ DI PAVIA  
 FACOLTÀ DI INGEGNERIA  
 CORSO DI LAUREA IN INGEGNERIA EDILE/ARCHITETTURA  
*Correzione prova scritta*  
 14 luglio 2011

1. Determinare le coordinate  $(x, z)$  del punto di intersezione con il piano  $y = 0$  dell'asse centrale del seguente sistema di vettori applicati:

$$\begin{cases} \mathbf{v}_1 = 2\mathbf{e}_x + 2\mathbf{e}_y - 3\mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_1 - O \equiv (2, 0, 0), \\ \mathbf{v}_2 = -\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y + 2\mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_2 - O \equiv (1, -1, 2), \\ \mathbf{v}_3 = 2\mathbf{e}_x - 4\mathbf{e}_y + 3\mathbf{e}_z & \text{applicato in } P_3 - O \equiv (0, 3, 0). \end{cases}$$

Il risultante di questo sistema è  $\mathbf{R} = 3\mathbf{e}_x - \mathbf{e}_y + 2\mathbf{e}_z$  ed il momento risultante rispetto ad  $O$  è  $\mathbf{M}_O = 5\mathbf{e}_x + 2\mathbf{e}_y - 2\mathbf{e}_z$  per cui i punti  $Q$  del tipo  $Q - O = x\mathbf{e}_x + y\mathbf{e}_y + z\mathbf{e}_z$  stanno sull'asse centrale se e solo se soddisfano l'equazione

$$Q - O = \frac{1}{|\mathbf{R}|^2} \mathbf{R} \wedge \mathbf{M}_O + \lambda \mathbf{R}$$

ovvero, essendo  $\mathbf{R} \wedge \mathbf{M}_O = -2\mathbf{e}_x + 16\mathbf{e}_y + 11\mathbf{e}_z$ , se e solo se verificano il sistema

$$\begin{cases} x = -\frac{1}{7} + 3\lambda \\ y = \frac{8}{7} - \lambda \\ z = \frac{11}{14} + 2\lambda. \end{cases}$$

Posto  $y = 0$ , dalla seconda equazione del sistema si ottiene il corrispondente valore di  $\lambda = \frac{8}{7}$  che, sostituito nelle altre due equazioni fornisce le coordinate  $(x, z)$  del punto di intersezione richiesto:

$$x = \frac{23}{7} \qquad z = \frac{43}{14}.$$

2. Trovare il versore binormale della curva

$$p(t) - O = \sin t \mathbf{e}_x + e^t \mathbf{e}_y + 4t \mathbf{e}_z$$

nel punto corrispondente a  $t = 0$ .

Il versore binormale  $\mathbf{b}$  è definito da  $\mathbf{b} = \frac{\dot{p} \wedge \ddot{p}}{|\dot{p} \wedge \ddot{p}|}$  ed in questo caso dove

$$\dot{p}(t) = \cos t \mathbf{e}_x + e^t \mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z \qquad \text{e} \qquad \ddot{p}(t) = -\sin t \mathbf{e}_x + e^t \mathbf{e}_y,$$

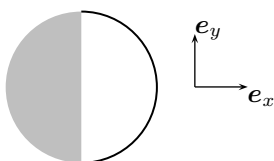
ponendo  $t = 0$  si ha

$$\dot{p}(0) = \mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y + 4\mathbf{e}_z \qquad \text{e} \qquad \ddot{p}(0) = \mathbf{e}_y,$$

per cui

$$\mathbf{b} = \frac{-4\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_z}{\sqrt{17}}.$$

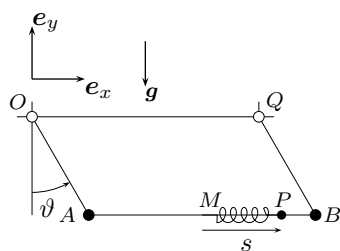
3. Un corpo rigido piano è formato da un semidisco di massa  $4m$  e raggio  $R$  e da una semicirconferenza di massa  $7m$  e raggio  $R$ , disposti come in figura. Determinare il momento centrale di inerzia del corpo della direzione  $\mathbf{e}_x$ .



Rispetto all'asse centrale diretto come  $\mathbf{e}_x$ , sia il semidisco che la semicirconferenza contribuiscono come la metà di un disco e di una circonferenza di masse doppie di quelle di partenza. Dunque

$$I_{G,\mathbf{e}_x} = mR^2 + \frac{7}{2}mR^2 = \frac{9}{2}mR^2.$$

4. In un piano verticale, un'asta  $AB$  di massa trascurabile e lunghezza  $2\ell$  reca due punti materiali fissati in  $A$  e  $B$  di masse, rispettivamente,  $2m$  e  $3m$ . Sull'asta è mobile un altro punto materiale  $P$  di massa  $m$ , attratto verso il punto medio  $M$  di  $AB$  da una molla ideale di costante  $3mg/\ell$ . L'asta  $AB$  ha gli estremi vincolati ad altre due aste senza massa e di ugual lunghezza  $\ell$ , incernierate a loro volta a due punti fissi  $O$  e  $Q$ , posti alla stessa quota e distanti  $2\ell$  tra loro. Introdotta le coordinate generalizzate  $\vartheta$  ed  $s$  indicate in figura, determinare: l'energia cinetica del sistema; l'energia potenziale del sistema; i valori di  $\ddot{\vartheta}(0)$  e  $\ddot{s}(0)$  se le condizioni iniziali sono  $\vartheta(0) = \frac{\pi}{6}$ ,  $s(0) = \frac{\ell}{2}$ ,  $\dot{\vartheta}(0) = \sqrt{\frac{g}{\ell}}$ ,  $\dot{s}(0) = 0$ .



I punti materiali concentrati in  $A$  e  $B$  si muovono lungo circonferenze di raggio  $\ell$  centrate, rispettivamente in  $O$  e  $Q$ , con velocità angolare  $\boldsymbol{\omega} = \dot{\vartheta}\mathbf{e}_z$ . Introdotti i versori solidali ad  $OA$ :  $\mathbf{e}_1$ , diretto lungo  $A - O$ ;  $\mathbf{e}_2$ , ortogonale ad  $\mathbf{e}_1$  e tale che  $\mathbf{e}_1 \wedge \mathbf{e}_2 = \mathbf{e}_z$ , possiamo scrivere il vettore posizione del punto  $P$  come

$$\mathbf{P} - \mathbf{O} = \ell\mathbf{e}_1 + (\ell + s)\mathbf{e}_x$$

da cui otteniamo

$$\mathbf{v}_P = \ell\dot{\vartheta}\mathbf{e}_2 + \dot{s}\mathbf{e}_x.$$

Se osserviamo che  $\mathbf{e}_x \cdot \mathbf{e}_2 = \cos \vartheta$  abbiamo che l'energia cinetica di tutto il sistema è

$$T = m\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \frac{3}{2}m\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \frac{1}{2}m[\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \dot{s}^2 + 2\ell\dot{s}\dot{\vartheta}\cos\vartheta] = 3m\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \frac{m}{2}[\dot{s}^2 + 2\ell\dot{s}\dot{\vartheta}\cos\vartheta].$$

All'energia potenziale contribuiscono la forza peso e la forza elastica, quest'ultima pari a  $\frac{3}{2}\frac{mg}{\ell}s^2$ :

$$V = -6mg\ell\cos\vartheta + \frac{3}{2}\frac{mg}{\ell}s^2.$$

Possiamo ora scrivere la lagrangiana  $L = T - V$

$$L = 3m\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \frac{m}{2}[\dot{s}^2 + 2\ell\dot{s}\dot{\vartheta}\cos\vartheta] + 6mg\ell\cos\vartheta - \frac{3}{2}\frac{mg}{\ell}s^2$$

da cui ricaviamo le equazioni di moto di Lagrange

$$m\ddot{s} + m\ell(\ddot{\vartheta}\cos\vartheta - \dot{\vartheta}^2\sin\vartheta) = -3\frac{mg}{\ell}s$$

e

$$6m\ell^2\ddot{\vartheta} + m\ell(\ddot{s}\cos\vartheta - \dot{s}\dot{\vartheta}\sin\vartheta) = -m\ell\dot{s}\dot{\vartheta}\sin\vartheta - 6mg\ell\sin\vartheta.$$

Inserendo le condizioni iniziali abbiamo il sistema

$$\begin{cases} \ddot{s}(0) + \frac{\ell\sqrt{3}}{2}\ddot{\vartheta}(0) = -g \\ \frac{\sqrt{3}}{2}\ddot{s}(0) + 6\ell\ddot{\vartheta}(0) = -3g. \end{cases}$$

Se moltiplichiamo la prima equazione per  $\frac{\sqrt{3}}{2}$  e le sottraiamo la seconda ricaviamo

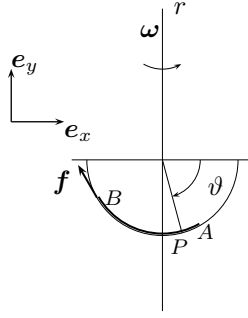
$$\ddot{\vartheta}(0) = -\frac{2g}{\ell}\frac{6 - \sqrt{3}}{21}$$

che sostituita nella prima equazione del sistema permette di ricavare

$$\ddot{s}(0) = \frac{g}{7}(2\sqrt{3} - 8).$$

**5.** In un piano che ruota attorno ad un asse fisso  $r$  con velocità angolare costante  $\boldsymbol{\omega} = 3\sqrt{\frac{g}{R}}\mathbf{e}_y$  un filo omogeneo  $AB$  di densità lineare di massa  $4m/R$  e lunghezza  $\frac{\pi}{2}R$  è appoggiato senza attrito su una semicirconferenza di raggio  $R$ , simmetrica rispetto ad  $r$  (vedi figura). Sia  $\vartheta$  l'angolo che l'orizzontale forma con il raggio del generico punto  $P$  del filo. Determinare, trascurando la gravità ed in condizioni di equilibrio relativo, il valore della tensione nel punto generico  $P$  del filo, in funzione di  $\vartheta$ . Supponiamo ora che sull'estremo  $B$  agisca una forza  $\mathbf{f}$  di intensità  $\gamma mg$ , tangente in  $B$  al supporto e sia  $\vartheta_A$  il valore di  $\vartheta$  in  $A$  nella nuova configurazione di equilibrio. Trovare il valore di  $\gamma$  per cui  $\vartheta_A = \frac{\pi}{6}$ ; trovare il massimo valore di  $\gamma$  per cui il filo può stare in equilibrio giacendo tutto sul supporto.

In assenza della forza  $\mathbf{f}$ , la tensione in  $A$  e  $B$  deve essere nulla. Poiché l'unica forza attiva agente sul filo nel riferimento non inerziale è quella centrifuga, che ha energia potenziale per unità di lunghezza



$v = -\frac{1}{2}\lambda\omega^2 d^2$  dove  $\lambda$  è la densità lineare di massa del filo e  $d$  la distanza del generico punto del filo dall'asse  $r$ , la tensione in  $P$  risulta essere

$$\tau(\vartheta) = -18mg \cos^2 \vartheta + c \quad (1)$$

con  $c$  costante di integrazione. I valori  $\vartheta_A$  e  $\vartheta_B = \vartheta_A + \frac{\pi}{2}$  di  $\vartheta$  nei punti  $A$  e  $B$  si ottengono imponendo  $\tau(\vartheta_A) = \tau(\vartheta_B) = 0$  e questo richiede

$$\cos^2 \vartheta_A = \sin^2 \vartheta_A$$

cioè che  $\vartheta_A = \frac{\pi}{4}$  che significa che il filo si dispone simmetricamente rispetto ad  $r$ . Per determinare  $c$  imponiamo allora  $\tau(\vartheta_A) = \tau(\frac{\pi}{4}) = 0$  ottenendo  $c = 9mg$  e dunque

$$\tau(\vartheta) = 9mg(1 - 2 \cos^2 \vartheta).$$

L'introduzione della forza  $\mathbf{f}$  rompe la simmetria della configurazione di equilibrio del filo. Ora si riparte dalla (1), con le condizioni al contorno

$$\tau(\vartheta_A) = 0 \quad \tau(\vartheta_B) = \tau(\vartheta_A + \frac{\pi}{2}) = \gamma mg.$$

Abbiamo allora il sistema

$$\begin{cases} -18mg \cos^2 \vartheta_A + c = 0 \\ -18mg \sin^2 \vartheta_A + c = \gamma mg \end{cases} \quad (2)$$

e sottratta la prima dalla seconda equazione, inserendo  $\vartheta_A = \frac{\pi}{6}$  ricaviamo

$$\gamma = 9.$$

Infine, il massimo valore di  $\gamma$  compatibile con l'equilibrio del filo all'interno del supporto si ottiene riprendendo il sistema (2) ma lasciando libero  $\vartheta_A$ . Sottraendo ancora la prima dalla seconda equazione di (2) si ottiene

$$\gamma = 18(\cos^2 \vartheta_A - \sin^2 \vartheta_A) = 18 \cos 2\vartheta_A \leq 18$$

e dunque  $\gamma_{\max} = 18$ . Il massimo corrisponde dunque alla configurazione in cui  $\vartheta_A = 0$ .