

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

1. Determinare il trinomio invariante del seguente sistema di vettori applicati:

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

Il risultante è  $\mathbf{R} = \mathbf{e}_x + 6\mathbf{e}_z$  mentre il momento risultante rispetto ad  $O$  è  $\mathbf{M}_O = -10\mathbf{e}_x - 12\mathbf{e}_y + 3\mathbf{e}_z$  per cui il trinomio invariante ha valore  $\mathcal{I} = 8$ .

2. Trovare la torsione della curva

$$p(t) - O = (t^2 - \frac{1}{2}t + 1)\mathbf{e}_x + (t^2 - 3t - 3)\mathbf{e}_y + (t^3 - \frac{1}{2}t^2 + 5)\mathbf{e}_z$$

nel punto corrispondente a  $t = 0$ .

Derivando ripetutamente rispetto al parametro  $t$  abbiamo

$$p'(t) = (2t - \frac{1}{2})\mathbf{e}_x + (2t - 3)\mathbf{e}_y + (3t^2 - t)\mathbf{e}_z \quad p''(t) = 2\mathbf{e}_x + 2\mathbf{e}_y + (6t - 1)\mathbf{e}_z \quad p'''(t) = 6\mathbf{e}_z$$

per cui, posto  $t = 0$ , si ha

$$p'(0) = -\frac{1}{2}\mathbf{e}_x - 3\mathbf{e}_y \quad p''(0) = 2\mathbf{e}_x + 2\mathbf{e}_y - \mathbf{e}_z \quad p'''(0) = 6\mathbf{e}_z$$

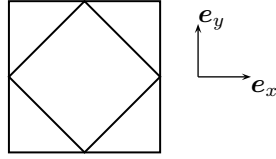
e dunque  $p'(0) \wedge p''(0) = 3\mathbf{e}_x - \frac{1}{2}\mathbf{e}_y + 5\mathbf{e}_z$ , da cui si ottiene

$$\tau = -\frac{120}{137}.$$

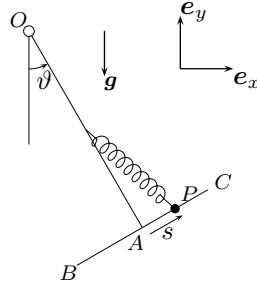
3. Un telaio quadrato è formato da quattro aste, ciascuna di massa  $3m$  e lunghezza  $\ell$ . Un secondo telaio quadrato è formato da altre quattro aste, ciascuna di massa  $4m$ , disposte in modo da congiungere i punti medi delle aste del primo telaio. Trovare il momento centrale di inerzia per il sistema dei due telai nella direzione  $\mathbf{e}_y$ .

Il centro di massa dell'intera figura coincide con quello di entrambi i telai. Ciascuna delle due aste verticali del telaio esterno contribuisce al momento di inerzia con un termine  $\frac{3}{4}m\ell^2$  mentre le due aste orizzontali contribuiscono ciascuna con il termine  $\frac{1}{4}m\ell^2$ . Per simmetria, tutte le aste del telaio interno danno lo stesso contributo  $\frac{1}{3}m\ell^2$  in quanto inclinate di  $\pm\frac{\pi}{4}$  rispetto alla direzione  $\mathbf{e}_y$  e di lunghezza  $\ell\frac{\sqrt{2}}{2}$ . Pertanto il momento centrale richiesto è

$$I_{G, \mathbf{e}_y} = \frac{10}{3}m\ell^2.$$



4. In un piano verticale, un'asta sagomata a forma di  $T$  è formata da due bracci:  $OA$  di lunghezza  $\ell$  e massa  $2m$ , e  $BC$  di lunghezza  $2\ell$  e massa  $m$ , saldato ortogonalmente nel suo punto medio ad  $OA$  in  $A$ . L'asta è libera di ruotare senza attrito attorno all'asse passante per il punto fisso  $O$ , diretto lungo  $e_z = e_x \wedge e_y$ . Sull'intero segmento  $BC$  è libero di muoversi un punto materiale  $P$  di massa  $m/2$ , attratto da una molla ideale di costante elastica  $mg/\ell$  verso il punto medio di  $OA$ . Introdotta le coordinate  $\vartheta$  ed  $s$  indicate in figura, determinare: l'espressione dell'energia cinetica totale  $T$  del sistema; l'espressione dell'energia potenziale totale  $V$  del sistema; le pulsazioni  $\omega$  delle piccole oscillazioni in un intorno della configurazione di equilibrio stabile in cui  $OA$  è verticale.



L'asta a forma di  $T$  forma un unico corpo rigido dotato di punto  $O$  fisso e ruota con velocità angolare  $\omega = \dot{\vartheta} e_z$ . L'energia cinetica dell'asta è dunque  $\frac{1}{2}I\omega^2$  dove  $I$  è il suo momento di inerzia rispetto all'asse di rotazione che, applicando il teorema di Huygens-Steiner, è pari a  $I = 2m\ell^2$  da cui segue che il contributo all'energia cinetica è  $m\ell^2\dot{\vartheta}^2$ . Quanto al contributo di  $P$ , conviene utilizzare le formule di Poisson adoperando i versori  $e_r$  e  $e_\vartheta$  solidali all'asta e diretti, rispettivamente come  $A-O$  e come  $C-A$  in modo che  $e_r \wedge e_\vartheta = e_z$ . In questa base mobile

$$P - O = \ell e_r + s e_\vartheta$$

per cui, siccome  $\dot{e}_r = \dot{\vartheta} e_\vartheta$  e  $\dot{e}_\vartheta = -\dot{\vartheta} e_r$ , concludiamo che

$$\mathbf{v}_P = -s\dot{\vartheta} e_r + (\ell\dot{\vartheta} + \dot{s}) e_\vartheta$$

e dunque il contributo di  $P$  all'energia cinetica è  $T_P = \frac{1}{4}m[s^2\dot{\vartheta}^2 + (\ell\dot{\vartheta} + \dot{s})^2]$  per cui, in definitiva, l'energia cinetica del sistema è

$$T = m\ell^2\dot{\vartheta}^2 + \frac{m}{4}[s^2\dot{\vartheta}^2 + (\ell\dot{\vartheta} + \dot{s})^2].$$

Per l'energia potenziale, occorre considerare i contributi della forza peso di  $OA$  ( $-mg\ell \cos \vartheta$ ), di  $BC$  ( $-mg\ell \cos \vartheta$ ) e di  $P$  ( $\frac{1}{2}mg(-\ell \cos \vartheta + s \sin \vartheta)$ ) e della forza elastica ( $\frac{mg}{2\ell}s^2$ ) per avere

$$V = -\frac{5}{2}mg\ell \cos \vartheta + \frac{1}{2}mgs \sin \vartheta + \frac{mg}{2\ell}s^2.$$

Le configurazioni di equilibrio risolvono il sistema

$$\begin{cases} V_{,s} = \frac{mg}{\ell}s + \frac{1}{2}mg \sin \vartheta = 0 \\ V_{,\vartheta} = \frac{5}{2}mg\ell \sin \vartheta + \frac{1}{2}mgs \cos \vartheta = 0 \end{cases}$$

e la configurazione in cui  $\vartheta = 0$  ed  $s = 0$  è di equilibrio. La forma hessiana associata a  $V$  è ottenuta calcolando le derivate seconde

$$\begin{cases} V_{,ss} = \frac{mg}{\ell} \\ V_{,s\vartheta} = \frac{1}{2}mg \cos \vartheta \\ V_{,\vartheta\vartheta} = \frac{5}{2}mg\ell \cos \vartheta - \frac{1}{2}mgs \sin \vartheta \end{cases}$$

che, nella configurazione di equilibrio prescelta dà luogo alla matrice

$$B = \begin{pmatrix} \frac{mg}{\ell} & \frac{1}{2}mg \\ \frac{1}{2}mg & \frac{5}{2}mg\ell \end{pmatrix}$$

che si verifica essere definita positiva: la configurazione  $\vartheta = 0$ ,  $s = 0$  è dunque stabile nel senso di Ljapunov. Al contrario, la configurazione di equilibrio  $\vartheta = \pi$  e  $s = 0$  ha una hessiana

$$B = \begin{pmatrix} \frac{mg}{\ell} & -\frac{1}{2}mg \\ -\frac{1}{2}mg & -\frac{5}{2}mg\ell \end{pmatrix}$$

che ha autovalori di segno opposto, per cui  $V$  ha un punto di sella che rende questa configurazione instabile. La forma quadratica associata all'energia cinetica è

$$A = \begin{pmatrix} \frac{m}{2} & \frac{1}{2}m\ell \\ \frac{1}{2}m\ell & \frac{5}{2}m\ell^2 \end{pmatrix}.$$

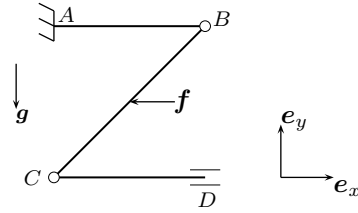
La diagonalizzazione simultanea di queste forme quadratiche conduce all'equazione di secondo grado  $\det(\lambda A - B) = 0$  che, sviluppata, equivale a

$$\lambda^2 - \frac{13g}{4\ell}\lambda + \frac{9g^2}{4\ell^2} = 0$$

che ha come radici  $\lambda_1 = \frac{9g}{4\ell}$  e  $\lambda_2 = \frac{g}{\ell}$  da cui si ottengono per le pulsazioni delle piccole oscillazioni i valori

$$\omega_1 = \frac{3}{2}\sqrt{\frac{g}{\ell}} \quad \text{e} \quad \sqrt{\frac{g}{\ell}}.$$

**5.** La struttura articolata in figura è formata da tre aste:  $AB$ , di peso  $4p$  e lunghezza  $\ell$ ,  $BC$  di peso  $3p$  e lunghezza  $\ell\sqrt{2}$  e  $CD$ , di peso  $2p$  e lunghezza  $\ell$ . Nei nodi  $B$  e  $C$  vi sono cerniere cilindriche mentre la struttura è vincolata a terra in  $A$  da un incastro completo ed in  $D$  da un manicotto e le coppie di punti  $A, C$  e  $B, D$  sono su verticali parallele. Infine il carico  $\mathbf{f} = -5pe_x$  agisce nel punto medio di  $CB$ . Calcolare le componenti lungo  $e_x$  ed  $e_y$  della reazione vincolare in  $A$ ; calcolare la coppia reattiva  $\psi e_z$  sviluppata dall'incastro in  $A$ ; calcolare il modulo del momento flettente nel punto medio di  $CD$ .



Consideriamo la sola asta  $CD$ . La reazione di cerniera in  $C$  può avere solo componente lungo  $e_y$ , visto il manicotto in  $D$  ed il carico verticale. Pertanto, isolata  $BC$ , su di essa in  $C$  agirà una forza verticale,  $\phi_C e_y$ . Dall'equilibrio dei momenti per  $BC$  rispetto al polo  $B$  segue

$$\Phi_C = -p e_y.$$

Sempre restando su  $BC$ , l'equilibrio delle forze lungo la verticale richiede che la componente verticale della reazione di cerniera in  $B$  sia  $\phi_{By} = 4p$  che, cambiata di segno, dà la sollecitazione verticale cui è sottoposta  $AB$  in  $B$ ; l'equilibrio lungo la verticale delle forze agenti su  $AB$  richiede allora che  $\phi_{Ay} = 8p$ . Con un ragionamento simile, imponendo però i bilanci delle forze lungo  $e_x$  concludiamo che  $\phi_{Ax} = 5p$  per cui la reazione in  $A$  vale  $\Phi = p(5e_x + 8e_y)$ . L'equilibrio dei momenti per  $AB$ , rispetto ad  $A$ , permette di mostrare che la coppia reattiva esplicata in  $A$  dall'incastro vale  $6p\ell e_z$ . Se torniamo ora all'asta  $CD$ , da quanto abbiamo visto concludiamo che in  $C$  essa risente della forza  $p e_y$ ; spezzata l'asta nel suo punto medio e richiedendo l'equilibrio dei momenti rispetto a quel punto si ottiene il valore  $\frac{p\ell}{4}$  per il modulo del momento flettente agente in  $M$ .