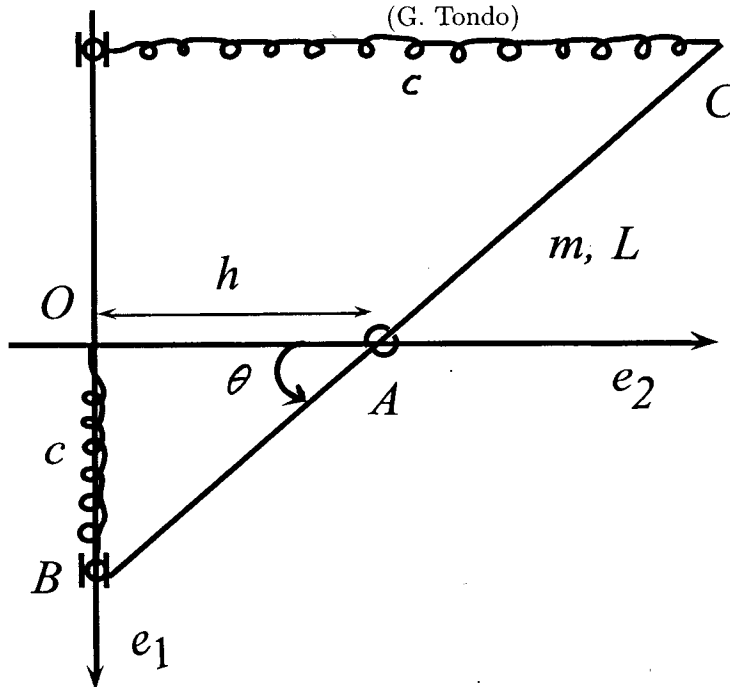


Compito di Meccanica Razionale

Trieste, 30 gennaio 2012

(G. Tondo)



Si consideri il rigido di figura costituito da un'asta omogenea di lunghezza L e massa m , passante per un anellino liscio fissato nel punto A , posto a distanza $h = \frac{L}{3}$ dal punto O e vincolata a scorrere senza attrito su una guida verticale liscia, parallela al versore \vec{e}_1 . Il modello è soggetto al peso proprio e alla forza elastica della due molle di costante elastica c , fissate, una all'estremo B dell'asta e nel punto fisso O , l'altra nell'estremo dell'asta C e sempre parallela all'asse orizzontale.

STATICA.

Determinare:

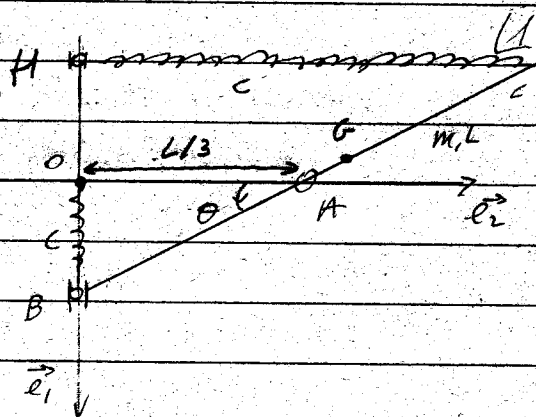
- 1) il valore della costante elastica c in modo che $\theta_e = \pi/3$ sia una configurazione di equilibrio e la stabilità di detta configurazione;
- 2) le reazioni vincolari sul punto dell'asta passante per A all'equilibrio suddetto (supponendo nulla la coppia di reazione);
- 3) le reazioni vincolari sull'asta nell'estremo B .

DINAMICA.

- 4) Scrivere un'equazione differenziale pura di moto;
- 5) calcolare le reazioni vincolari esterne sull'asta in A durante il moto in funzione di θ , a partire dalle condizioni iniziali $\theta(0) = 0$, $\dot{\theta}(0) = 0$;
- 6) calcolare le reazioni vincolari esterne sull'asta in B durante il moto in funzione di θ , a partire dalle condizioni iniziali $\theta(0) = 0$, $\dot{\theta}(0) = 0$ (solo 6 CFU);
- 6a) linearizzare l'equazione di Lagrange intorno alla configurazione di equilibrio suddetta e calcolare, se è possibile, la frequenza delle piccole oscillazioni (solo 9 CFU).

Tema del 30/01/2012

Il modello è analogo a quello del Tema del 27/06/2011. Pertanto, ho 1 g.l. e valgono le seguenti espressioni



$$(1.1) \vec{x}_O = h \operatorname{tg} \theta = \frac{L}{3} \operatorname{tg} \theta \vec{e}_1$$

$$(1.2) \vec{x}_G = \vec{x}_B + (\vec{x}_G - \vec{x}_B) = \frac{L}{3} \operatorname{tg} \theta \vec{e}_1 + \frac{L}{2} (-\sin \theta \vec{e}_1 + \cos \theta \vec{e}_2) = L \left[\left(\frac{\operatorname{tg} \theta}{3} - \frac{\sin \theta}{2} \right) \vec{e}_1 + \frac{\cos \theta}{2} \vec{e}_2 \right]$$

$$(1.3) \vec{x}_C = \vec{x}_O + (\vec{x}_C - \vec{x}_O) = L \left[\left(\frac{\operatorname{tg} \theta}{3} - \sin \theta \right) \vec{e}_1 + \cos \theta \vec{e}_2 \right]$$

La sollecitazione esterna è conservativa, quindi ammette l'energia potenziale

$$(1.4) V(\theta) = \frac{1}{2} c \overline{OB}^2 + \frac{1}{2} c \overline{HC}^2 - m \vec{g} \cdot \vec{x}_G$$

dove

$$\overline{OB}^2 = |\vec{x}_O|^2 = \frac{L^2}{9} \operatorname{tg}^2 \theta, \quad \overline{HC}^2 = |\vec{x}_C - \vec{x}_B|^2 = L^2 \cos^2 \theta$$

Quindi,

$$(1.5) V(\theta) = \frac{cL^2}{9} \operatorname{tg}^2 \theta + \frac{cL^2}{2} \cos^2 \theta - mgL \left(\frac{\operatorname{tg} \theta}{3} - \frac{\sin \theta}{2} \right)$$

Cerchiamo i punti stazionari di $V(\theta)$. A tale scopo calcoliamo

$$(1.6) V'(\theta) = \frac{cL^2}{9} \frac{2 \operatorname{tg} \theta}{\cos^2 \theta} - cL^2 \cos \theta \sin \theta - mgL \left(\frac{1}{3 \cos^2 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right)$$

e richiediamo che si annulli per $\theta = \frac{\pi}{3}$

$$(1.7) V' \left(\frac{\pi}{3} \right) = c \frac{L^2}{9} \frac{\sqrt{3}}{\left(\frac{1}{2}\right)^2} - cL^2 \frac{1}{2} \frac{\sqrt{3}}{2} - mgL \left(\frac{1}{3 \left(\frac{1}{2}\right)^2} - \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \right)$$

Quindi

(2)

$$(2.1) V'(\frac{\pi}{3}) = cL^2 \left(\frac{4}{9} - \frac{1}{4} \right) \sqrt{3} - mgl \frac{13}{12}$$

si annulla se

$$(2.2) c = \frac{mgl \frac{13}{12}}{\sqrt{3} L^2 \frac{7}{36}} = \frac{mgl}{L} \frac{13}{7} \sqrt{3}$$

In tal caso $\theta_e = \frac{\pi}{3}$ è una configurazione di equilibrio per il Tes. di stazionarietà dell'energia potenziale. Valutiamo la stabilità. A tale scopo, calcoliamo

$$(2.3) V''(\theta) = \frac{cL^2}{9} \left(\frac{2\cos\theta}{\sin^3\theta} + \frac{3\sin^2\theta}{\cos^4\theta} \right) - cL^2 \cos 2\theta - mgl \left(\frac{2 \sin\theta}{3 \cos^3\theta} + \frac{1 \sin\theta}{2} \right)$$

$$V''(\frac{\pi}{3}) = \frac{cL^2}{9} \left(\frac{4}{3} + \frac{3 \cdot 3}{16} \right) + \frac{cL^2}{9} - mgl \left(\frac{2 \cdot \sqrt{3}}{3 \cdot 2} + \frac{1 \cdot \sqrt{3}}{2} \right)$$

$$= \frac{cL^2}{9} \left(\frac{40}{9} + \frac{1}{2} \right) - mgl \sqrt{3} \left(\frac{8}{3} + \frac{1}{4} \right)$$

$$= cL^2 \frac{89}{18} - mgl \sqrt{3} \frac{35}{12}$$

$$(2.4) = L^2 \frac{mgl}{7} \frac{13 \sqrt{3}}{7} \frac{89}{18} - mgl \frac{35 \sqrt{3}}{12}$$

$$= mgl \sqrt{3} \left(\frac{13 \cdot 89}{7 \cdot 18} - \frac{35}{12} \right) = mgl \sqrt{3} \frac{1579}{252} > 0$$

Dunque, $\theta_e = \frac{\pi}{3}$ è un punto di minimo di $V(\theta)$, quindi un equilibrio stabile.

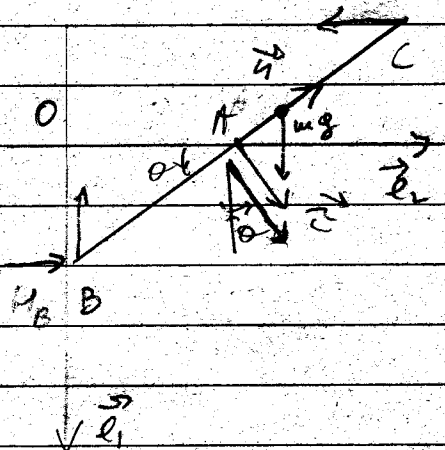
N.B. la derivata $V''(\frac{\pi}{3})$ poteva essere calcolata numericamente.

2) e 3) Reazioni vincolari in A e B

13

Sappiamo (Tema 27/06/2011) che lo spostamento virtuale del punto A' dell'asta è // all'asta

$$(3.1) \quad \delta \vec{r}_{A'} = -L \frac{\sin \theta}{\cos^2 \theta} \delta \theta \vec{n}$$



Pertanto, poiché il vincolo in A è liscio

$$(3.2) \quad \vec{\phi} = \phi \vec{c}$$

Allora, le reazioni vincolari incognite all'equilibrio sono (ϕ, H_B) e possono essere calcolate risolvendo il sistema

$$(3.3) \quad \begin{cases} \vec{R} \cdot \vec{e}_1 = 0 \\ \vec{R} \cdot \vec{e}_2 = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} \phi \cos \theta + mg - \frac{cL}{3} \tan \theta = 0 \\ H_B + \phi \sin \theta - cL \cos \theta = 0 \end{cases}$$

Quindi

$$(3.4) \quad \begin{aligned} \phi &= 2 \left(-mg + \frac{cL}{3} \sqrt{3} \right) = 2 \left(-mg + \frac{13\sqrt{3}}{7} mg \frac{1}{3} \right) = \frac{12}{7} mg > 0 \\ H_B &= -\phi \frac{\sqrt{3}}{2} + cL = \frac{1}{2} \left(-\frac{12\sqrt{3}}{7} mg + \frac{13\sqrt{3}}{7} mg \right) = \frac{\sqrt{3}}{7} mg > 0 \end{aligned}$$

4) Calcoliamo l'energia cinetica dell'asta

$$(4.1) \quad K = \frac{1}{2} m v_G^2 + \frac{1}{2} I_G \dot{\theta}^2 \quad I_G = \frac{1}{12} m L^2$$

$$(4.2) \quad \vec{v}_G = \dot{\vec{x}}_G \stackrel{(1.2)}{=} L \left[\left(\frac{1}{3 \cos^2 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right) \vec{e}_1 - \frac{1}{2} \sin \theta \vec{e}_2 \right] \dot{\theta}$$

$$(4.3) \quad v_G^2 = L^2 \dot{\theta}^2 \left[\left(\frac{1}{3 \cos^2 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right)^2 + \frac{1}{4} \sin^2 \theta \right] = L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{4} \right)$$

Quindi,

$$(4.4) \quad K = \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{4} \right) + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{12} m L^2 \dot{\theta}^2$$

$$= \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right)$$

$$(4.5) \quad \frac{\partial K}{\partial \dot{\theta}} = m L^2 \dot{\theta} \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right)$$

$$(4.6) \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial K}{\partial \dot{\theta}} \right) = m L^2 \ddot{\theta} \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right) + m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{4 \sin \theta}{9 \cos^5 \theta} - \frac{\sin \theta}{3 \cos^2 \theta} \right)$$

$$(4.7) \quad \frac{\partial K}{\partial \theta} = \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{4 \sin \theta}{9 \cos^5 \theta} - \frac{\sin \theta}{3 \cos^2 \theta} \right)$$

Pertanto, l'eq. di Lagrange relativa a θ è

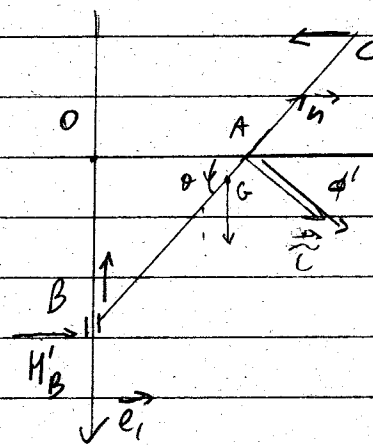
$$(4.8) \quad m L^2 \ddot{\theta} \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right) + \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{4 \sin \theta}{9 \cos^5 \theta} - \frac{\sin \theta}{3 \cos^2 \theta} \right) = Q_\theta,$$

dove

$$(4.9) \quad Q_\theta = -V'(\theta) \Big|_{\theta} = -m g L \left[\frac{13 \sqrt{2}}{7} \left(\frac{\sin \theta}{9 \cos^3 \theta} - \frac{\sin^2 \theta}{2} \right) - \left(\frac{1}{3 \cos \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right) \right]$$

Anche in dinamica la reazione vincolare esterna sull'estremità A è ortogonale all'asta:

$$(5.1) \quad \vec{\phi}' = \phi' \vec{z}$$



Allora, per calcolare ϕ' possiamo utilizzare la I ECD proiettata lungo \vec{e}_1

$$(5.2) \quad \vec{B} \cdot \vec{e}_1 = m \ddot{x}_G \cdot \vec{e}_1, \quad \phi' \cos \theta + m g - c \frac{L}{3} \operatorname{tg} \theta = m \ddot{x}_G \cdot \vec{e}_1$$

Inoltre, per calcolare H'_B , utilizziamo la I ECD proiettata lungo \vec{e}_2

$$(5.3) \quad \vec{B} \cdot \vec{e}_2 = m \ddot{x}_G \cdot \vec{e}_2, \quad H'_B + \phi' \sin \theta - \frac{13}{7} \sqrt{3} m g \cos \theta = m \ddot{x}_G \cdot \vec{e}_2$$

L'accelerazione del baricentro G è data da

$$(5.4) \quad \begin{aligned} \ddot{x}_G = \ddot{v}_G &= L \ddot{\theta} \left[\left(\frac{1}{3 \cos^3 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right) \vec{e}_1 - \frac{1}{2} \sin \theta \vec{e}_2 \right] + L \dot{\theta}^2 \left[\left(\frac{2 \sin \theta}{3 \cos^3 \theta} + \frac{1}{2} \sin \theta \right) \vec{e}_1 - \frac{1}{2} \cos \theta \vec{e}_2 \right] \\ &= L \left[\ddot{\theta} \left(\frac{1}{3 \cos^3 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right) + \dot{\theta}^2 \left(\frac{2 \sin \theta}{3 \cos^3 \theta} + \frac{1}{2} \sin \theta \right) \right] \vec{e}_1 + \\ &\quad - \frac{L}{2} (\sin \theta \ddot{\theta} + \cos \theta \dot{\theta}^2) \vec{e}_2 \end{aligned}$$

Pertanto,

$$(5.5) \quad \begin{cases} \phi' \cos \theta = -m g + c \frac{L}{3} \operatorname{tg} \theta + m L \left[\ddot{\theta} \left(\frac{1}{3 \cos^3 \theta} - \frac{1}{2} \cos \theta \right) + \dot{\theta}^2 \left(\frac{2 \sin \theta}{3 \cos^3 \theta} + \frac{1}{2} \sin \theta \right) \right] \\ H'_B = -\phi' \sin \theta + \frac{13}{7} \sqrt{3} m g \cos \theta - m \frac{L}{2} (\sin \theta \ddot{\theta} + \cos \theta \dot{\theta}^2) \end{cases}$$

Per rispondere alle domande 5) e 6) bisogna ricavare un'espressione per $\ddot{\theta}$ e $\dot{\theta}^2$ in funzione di θ da sostituire nel sistema (5.5). A tale scopo che il modello ammette l'energia meccanica come integrale primo di moto. Pertanto

$$(6.1) \quad E_{t=0} = K + V = \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right) + \frac{m g L}{2} \left[\frac{13 \sqrt{3}}{7} \left(\frac{\tan^2 \theta}{9} + \cos^2 \theta \right) - \frac{2 \tan \theta}{3} + \sin \theta \right]$$

dove

$$(6.2) \quad E_{t=0} = \frac{13 \sqrt{3}}{14} m g L$$

Allora, possiamo scrivere

$$(6.3) \quad \dot{\theta}^2 = \frac{\frac{13 \sqrt{3}}{7} m g L - \frac{m g L}{2} \left[\frac{13 \sqrt{3}}{7} \left(\frac{\tan^2 \theta}{9} + \cos^2 \theta \right) - \frac{2 \tan \theta}{3} + \sin \theta \right]}{m L^2 \left(\frac{1}{9 \cos^4 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right)} = f(\theta)$$

Sostituendo la $f(\theta)$ nella EL (4.8) ricaviamo

$$(6.4) \quad \ddot{\theta} = g(\theta)$$

In fine, sostituendo la (6.3) e (6.4) nel sistema (5.5), otteniamo la risposta.

Eq. linearizzata intorno a $\theta_e = \frac{\pi}{3}$

(7)

Il modello ha 1 p.l. ed è conservativo. Quindi, l'eq. di moto linearizzata intorno alle configurazioni di equilibrio è

$$(7.1) \quad \alpha(\theta_e) \ddot{\eta} + V''(\theta_e) \eta = 0$$

dove

$$(7.2) \quad \alpha(\theta_e) = \left. \frac{\partial^2 K}{\partial \dot{\theta}^2} \right|_{\theta=\theta_e}, \quad \eta = \theta(t) - \theta_e$$

Nel nostro caso,

$$(7.3) \quad \alpha(\theta) = mL^2 \left(\frac{1}{9 \cos^3 \theta} - \frac{1}{3 \cos \theta} + \frac{1}{3} \right), \quad \eta(t) = \theta(t) - \frac{\pi}{3}$$

$$(7.4) \quad \alpha\left(\frac{\pi}{3}\right) = mL^2 \left(\frac{16}{9} - \frac{2}{3} + \frac{1}{3} \right) = \frac{13}{9} mL^2,$$

$$(7.5) \quad V''\left(\frac{\pi}{3}\right) = \frac{1579 \sqrt{3}}{252} mgL$$

Pertanto, l'eq. linearizzata è

$$(7.6) \quad \frac{13}{9} mL^2 \ddot{\eta} + \frac{1579 \sqrt{3}}{252} mgL \eta = 0,$$

che ha come soluzioni moti oscillatori con frequenza angolare

$$\omega = \sqrt{\frac{\frac{1579 \sqrt{3}}{252} \frac{mg}{L}}{\frac{13}{9} \frac{mL^2}{L}}} = \sqrt{\frac{1579 \sqrt{3} g}{364 L}}$$