

Esame di Meccanica Razionale A.A. 2013-2014  
Canale II  
Compito scritto del 10/11/2014

Si consideri nel piano verticale un riferimento inerziale, di origine  $O$ , assi ortonormali e coordinate  $(x, y)$ . L'asse delle  $y$  è diretto lungo la verticale ascendente. Nel piano è posizionata una circonferenza  $\mathcal{K}$  pesante omogenea con centro  $C$ , raggio  $R$  e massa  $M$  (la massa è distribuita sulla circonferenza). Tale cerchio è libero di ruotare attorno al suo centro  $C$ , che può a sua volta scorrere liberamente lungo l'asse delle  $x$ . Sul cerchio è libero di scorrere un punto materiale  $P$  di massa  $m$ , che è richiamato verso l'origine  $O$  da una molla elastica di costante  $k$ .

Scrivere la lagrangiana  $\mathcal{L}$  del sistema in funzione delle coordinate lagrangiane  $\theta$ , anomalia del segmento orientato  $CP$  rispetto l'asse delle ascisse, presa in senso antiorario,  $x$ , che individua la posizione di  $C$  su detto asse, e un angolo  $\phi$  che descrive la rotazione della circonferenza  $\mathcal{K}$  attorno al suo centro  $C$ .

- Si dimostri che la lagrangiana  $\mathcal{L}$  si presenta come somma di due lagrangiane:

$$\mathcal{L} = L_1(\dot{\phi}) + L_2(x, \dot{x}, \theta, \dot{\theta}) \quad (0.1)$$

e si scrivano le equazioni di Lagrange.

- Si determinino le posizioni di equilibrio del sistema in funzione del parametro  $\lambda = \frac{mg}{kR}$ .
- Si studi la stabilità delle soluzioni stazionarie del sistema relativo alla lagrangiana  $L_2$  in funzione di  $\lambda$ .
- Si disegni il diagramma di biforcazione di tali posizioni di equilibrio in funzione di  $\lambda$ .
- Si determini la frequenza delle piccole oscillazioni attorno ad una posizione stabile per  $\lambda = 4$ .
- Si determini una soluzione periodica non triviale del sistema di Lagrange relativo alla lagrangiana  $\mathcal{L}$ .

### Svolgimento

Usando la parametrizzazione suggerita si ha

$$OC = (x, 0), \quad OP = (x + R \cos \theta, R \sin \theta).$$

Detto  $I = MR^2$  il momento d'inerzia di  $\mathcal{K}$  rispetto al suo centro  $C$ , l'energia cinetica di  $\mathcal{K}$  e del punto materiale sono, rispettivamente,

$$T_{\mathcal{K}} = \frac{1}{2}M\dot{x}^2 + \frac{1}{2}I\dot{\phi}^2, \quad T_P = \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + R^2\dot{\theta}^2 - 2R\dot{x}\dot{\theta} \sin \theta),$$

mentre l'energia potenziale è

$$U = \frac{1}{2}k(x^2 + 2Rx \cos \theta) + mgR \sin \theta.$$

Pertanto la Lagrangiana si scrive nella forma (??) con  $L_1(\dot{\phi}) = \frac{1}{2}I\dot{\phi}^2$  e

$$L_2(x, \dot{x}, \theta, \dot{\theta}) = \frac{1}{2} \left[ (M + m)\dot{x}^2 + m(R^2\dot{\theta}^2 - 2R\dot{x}\dot{\theta} \sin \theta) \right] - mgR \sin \theta - \frac{1}{2}k(x^2 + 2Rx \cos \theta).$$

Si ha

$$\frac{\partial L_2}{\partial \dot{x}} = (M + m)\dot{x} - mR\dot{\theta} \sin \theta, \quad \frac{\partial L_2}{\partial \dot{\theta}} = m(R^2\dot{\theta} - mR\dot{x} \sin \theta) \quad (0.2)$$

$$\frac{\partial L_2}{\partial x} = -k(x + R \cos \theta), \quad \frac{\partial L_2}{\partial \theta} = -mR \cos \theta(\dot{x}\dot{\theta} + g) + kRx \sin \theta. \quad (0.3)$$

Le equazioni per i punti di equilibrio sono

$$\frac{\partial U}{\partial x} = k(x + R \cos \theta) = 0, \quad \frac{\partial U}{\partial \theta} = R(mg \cos \theta - kx \sin \theta) = 0. \quad (0.4)$$

Sostituendo la prima equazione nella seconda troviamo l'equazione

$$\cos \theta (mg + kR \sin \theta) = 0.$$

Si vede dunque che per qualunque valore di  $\lambda$  ci sono le soluzioni

$$(x_1, \theta_1) = (0, \frac{\pi}{2}), \quad (x_2, \theta_2) = (0, -\frac{\pi}{2}). \quad (0.5)$$

Se  $\lambda \leq 1$  ci sono due altre soluzioni. Detta  $\theta(\lambda)$  la soluzione dell'equazione  $\theta = \arcsin(\lambda)$  che cade nell'intervallo  $(0, \frac{\pi}{2})$  le altre due soluzioni sono

$$(x_3, \theta_3) = (-R \cos \theta(\lambda), -\theta(\lambda)), \quad (x_4, \theta_4) = (R \cos \theta(\lambda), \pi - \theta(\lambda)), \quad (0.6)$$

che per  $\lambda \rightarrow 1$  convergono a  $(x_2, \theta_2)$ .

Esaminiamo la matrice hessiana corrispondente alle equazioni (??):

$$H(x, \theta) = \begin{pmatrix} k & -kR \sin \theta \\ -kR \sin \theta & -R(mg \sin \theta + kx \cos \theta). \end{pmatrix} \quad (0.7)$$

Pertanto abbiamo:

1.  $H(x_1, \theta_1)$  ha determinante negativo per ogni  $\lambda$ , quindi è sempre instabile.
2.  $H(x_2, \theta_2)$  ha traccia positiva e determinante pari a  $k^2 R^2 (\lambda - 1)$ , quindi è stabile per  $\lambda > 1$  e instabile per  $\lambda < 1$ .
- 3,4. Le due soluzioni sono simmetriche (differiscono solo per l'orientamento), quindi basta esaminare la 3. L'hessiano è

$$H(x_3, \theta_3) = \begin{pmatrix} k & kR\lambda \\ kR\lambda & kR^2 \end{pmatrix} \quad (0.8)$$

il cui determinante è  $k^2 R^2 (1 - \lambda^2)$ . Queste soluzioni sono dunque stabili per  $\lambda < 1$ .

Come diagramma di biforcazione si possono riportare i valori delle funzioni  $-\theta_3(\lambda)$ ,  $-\theta_4(\lambda)$  che per  $\lambda = 0$  partono dai punti  $0, \pi$ , e per  $\lambda \geq 1$  coincidono con la funzione costante  $-\theta_2(\lambda) = \frac{\pi}{2}$ .

Per  $\lambda = 4$  c'è un'unica soluzione stabile  $(x_2, \theta_2) = (0, -\frac{\pi}{2})$ . Poniamo

$$x = \eta_1, \quad \theta = \theta_2 + \eta_2.$$

L'hessiano e la matrice dell'energia cinetica sono ( $mg = 4kR$ )

$$H(x_2, \theta_2) = \begin{pmatrix} k & kR \\ kR & 4kR^2 \end{pmatrix}, \quad T(x_2, \theta_2) = \begin{pmatrix} M + m & mR \\ mR & mR^2 \end{pmatrix} \quad (0.9)$$

Gli autovalori del problema

$$\det [H(x_2, \theta_2) - \mu T(x_2, \theta_2)] = 0$$

sono le soluzioni dell'equazione

$$(k - \mu(M + m))(4k - \mu m) = (k - \mu m)^2$$

e danno le frequenze delle piccole oscillazioni  $\omega_{\pm}$ :

$$\mu = 2 \frac{k}{m} \pm \sqrt{\frac{4k^2}{m^2} - \frac{3k^2}{mM}} = \omega_{1,2}^2.$$

Per la soluzione periodica si osservi che per  $\theta \equiv 0$  l'equazione del moto per la lagrangiana  $L_2$  diventa

$$(M + m)\ddot{x} + k(x + R) = 0$$

che ha soluzioni periodiche di pulsazione  $\omega = \sqrt{\frac{k}{M+m}}$ . Se ora il cerchio  $\mathcal{K}$  si muove intorno al suo centro  $C$  con moto periodico di eguale periodo si ha una soluzione periodica relativa alla lagrangiana  $\mathcal{L}$ .