

2

Scritto di Fisica Matematica - prima parte -
Corso di Laurea Triennale in Matematica - 11 gennaio 2011
sottolineare: [vecchio ordinamento 509] [nuovo ordinamento 270]

Avvertenza: Questo testo va riconsegnato, con cognome e nome sopra scritto, assieme al foglio (protocollo a 4 facciate) su cui è svolto il compito, anch'esso con cognome e nome e con il numero **2** messo in evidenza.

2. Nel piano Oxy di un riferimento inerziale $Oxyz$ con l'asse y verticale ascendente ($\mathbf{g} = -g\mathbf{e}_y$) giace una guida circolare di raggio R e centro nell'origine. Un anello di massa M e raggio $r < R$ è vincolato a muoversi nel piano verticale Oxy all'interno della guida circolare mantenendo sempre un punto di contatto C con la guida (vincolo liscio) ma *senza* vincolo di puro rotolamento. Un punto P di massa m è *solidale* all'anello in un suo punto. Infine, tra il punto P e il suo corrispondente P' di eguale ascissa ($x_P = x_{P'}$) posto sull'asse x è tesa una molla lineare di costante elastica $h > 0$. In assenza di puro rotolamento, l'anello è un sistema olonomo a due gradi di libertà. Si riferisca quindi la posizione dell'anello alle coordinate θ , angolo tra la direzione negativa dell'asse y e il segmento OG tra l'origine ed il centro G dell'anello, e ϕ , angolo tra la direzione positiva dell'asse y e il segmento GP . Si consideri per semplicità il moto del sistema nella semiguia inferiore : $-\frac{\pi}{2} < \theta < \frac{\pi}{2}$.

- 1) determinare l'energia potenziale totale (elastica e gravitazionale) e le configurazioni di equilibrio
- 2) indagare la stabilità delle configurazioni di equilibrio
- 3) Scrivere l'espressione dell'energia cinetica del sistema. Non è necessario svolgere tutti i conti, ma l'espressione deve essere completamente determinata.
- 4) si supponga ora che valga il vincolo di puro rotolamento. Quanti gradi di libertà ha ora il sistema ? esprimere la velocità angolare dell'anello in funzione della coordinata lagrangiana $\theta, \dot{\theta}$

Svolgimento.

1) Mettiamo $U^g(y) = 0$ per $y = 0$. L'energia potenziale dell'anello è

$$U_A^g = Mgy_G = -Mg(R - r) \cos \theta$$

l'energia potenziale del punto è

$$U_P^g = mgy_P = -mg[(R - r) \cos \theta - r \cos \phi]$$

l'energia potenziale elastica è

$$U^{el} = \frac{h}{2} P' P^2 = \frac{h}{2} \left((R - r) \cos \theta - r \cos \phi \right)^2.$$

2) Le configurazioni di equilibrio sono i punti in cui si annulla il gradiente di $U = U^{el} + U_P^g + U_A^g$

$$\begin{cases} \frac{\partial U}{\partial \theta} = (R - r) \sin \theta [g(M + m) - h((R - r) \cos \theta - r \cos \phi)] = 0, \\ \frac{\partial U}{\partial \phi} = r \sin \phi [-gm + h((R - r) \cos \theta - r \cos \phi)] = 0. \end{cases}$$

Una soluzione evidente è $\sin \theta = \sin \phi = 0$. Nel semipiano inferiore, gli equilibri $P(\theta, \phi)$ corrispondenti sono quindi

$$P_1 = (0, 0), \quad P_2 = (0, \pi).$$

Le altre soluzioni si ottengono rispettivamente imponendo $\sin \theta = 0, \sin \phi \neq 0$ e risolvendo il sistema

$$\begin{cases} \theta = 0, \\ 0 = r[-gm + h((R - r) - r \cos \phi)] = 0 \end{cases}$$

oppure imponendo $\sin \theta \neq 0, \sin \phi = 0$ e risolvendo il sistema

$$\begin{cases} 0 = (R - r)[g(M + m) - h((R - r) \cos \theta - r \cos \phi)], \\ \sin \phi = 0 \end{cases}$$

Limitiamoci per semplicità agli equilibri P_1 e P_2 . In presenza di sole forze conservative possiamo accertare la stabilità con THN. Si ha

$$H_U(0, 0) = \text{Diag}[g(M + m)(R - r) - h(R - 2r)(R - r), gmr - hr(R - 2r)]$$

che è definita positiva se solo se i due elementi diagonali sono entrambi positivi

$$\begin{cases} g(M + m) > h(R - 2r), \\ mg > h(R - 2r). \end{cases}$$

Quindi se solo se

$$mg > h(R - 2r).$$

Inoltre:

$$H_U(0, \pi) = \text{Diag}[g(M + m)R - hR(R + r), -gmr + hrR]$$

che è definita positiva se solo se i due elementi diagonali sono entrambi positivi

$$\begin{cases} g(M+m) > h(R-2r), \\ hR > gm. \end{cases}$$

3) L'energia cinetica del sistema è somma di quella dell'anello e del punto $T = T_A + T_P$. Si ha allora (T. di Konig)

$$T_A = \frac{M}{2}v_G^2 + \frac{1}{2}I_G\omega^2$$

con

$$v_G^2 = (R-r)^2\dot{\theta}^2, \quad I_G = MR^2, \quad \omega^2 = \dot{\phi}^2.$$

L'energia cinetica del punto è (uso FFMR per calcolare v_P)

$$T_P = \frac{m}{2}v_P^2 = \frac{m}{2}(v_G + \omega \wedge GP)^2 = \frac{m}{2}(v_G^2 + r^2\dot{\phi}^2 + 2v_G \cdot \omega \wedge GP)$$

con

$$v_G = (R-r)\dot{\theta}[\cos\theta e_1 + \sin\theta e_2], \quad GP = r(\sin\phi e_1 + \cos\phi e_2), \quad \omega = -\dot{\phi}e_3.$$

In alternativa, è sempre possibile calcolare

$$v_P^2 = \dot{x}_P^2 + \dot{y}_P^2.$$

Si ha infine, (calcolo non richiesto)

$$T = \frac{1}{2}(M+m)(R-r)^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}(MR^2 + mr^2)\dot{\phi}^2 + m(R-r)r\cos(\theta + \phi)\dot{\theta}\dot{\phi}.$$

4) Se vale il vincolo di puro rotolamento, il sistema è ad un solo grado di libertà, gli angoli θ e ϕ sono legati tra loro. La relazione si calcola imponendo la condizione di puro rotolamento: la velocità del punto di contatto è $v_C = 0$. Pertanto, dalla FFMR, usando i versori radiale e trasverso u_r, u_θ

$$v_C = v_G + \omega \wedge GC = (R-r)\dot{\theta}u_\theta + (-\dot{\phi}u_z) \wedge ru_r = 0$$

da cui

$$\dot{\phi} = \frac{(R-r)}{r}\dot{\theta}.$$