Fisica Matematica I

Primo Appello, Sessione Autunnale, 29-08-24

Avete 3:00 ore di tempo. Ogni esercizio vale 10 punti. Solo le **risposte chiaramente giustificate** saranno prese in considerazione. Le parti degli elaborati scritte in maniera **disordinata** o **incomprensibile** saranno **ignorate**.

- 1. In un piano verticale si considerino due particelle, di massa uno, di cui una vincolata a muoversi su un cerchio di raggio r. Le due particelle sono collegate da una molla ideale di costante elastica K. Si scrivano le equazioni del moto, si determino i punti di equilibrio e se ne discuta la stabilità. Si trovino i modi normali per gli eventuali punti di equilibrio stabili.
- 2. Sia $\varepsilon > 0$. In un piano verticale una particella di massa m con posizione iniziale $(0, \varepsilon/2)$ e velocità iniziale (v,0) è vincolata a muoversi sulla curva $\gamma_{\varepsilon}(x) = (x, \frac{\varepsilon}{2} \cos \varepsilon^{-1} x)$. Detto $(x_{\varepsilon}(t), y_{\varepsilon}(t))$ il moto risultante, si studi il limite

$$\lim_{\varepsilon \to \infty} (x_{\varepsilon}(t), y_{\varepsilon}(t)).$$

3. Una particella di massa m si muove in \mathbb{R}^3 vincolata alla suerifice della sfera di raggio r in assenza di forze esterne. Si descriva la traiettoria più breve che va dal punto (r,0,0) al punto $\left(0,\frac{r}{\sqrt{2}},\frac{r}{\sqrt{2}}\right)$ nel tempo T.

Soluzione

1. Senza perdita di generalità possiamo assumere che il centro del cerchio si trovi nel'origine. Possiamo quindi descrivere la posizione della particella vincolata come $z(\theta) = r(\sin \theta, -\cos \theta)$, mentre usiano $x = (x_1, x_2)$ per le coordinate della seconda particella. Dunque possiamo scrivere la Lagrangiana come

$$\mathcal{L}(\theta, x) = \frac{1}{2}r^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}(\dot{x}_1^2 + \dot{x}_2^2) - \frac{k}{2}\|z(\theta) - x\|^2 + gr\cos\theta - gx_2$$

$$= \frac{1}{2}r^2\dot{\theta}^2 + \frac{1}{2}(\dot{x}_1^2 + \dot{x}_2^2) - \frac{k}{2}\left(r^2 - 2rx_1\sin\theta + x_1^2 + 2rx_2\cos\theta + x_2^2\right) + gr\cos\theta - gx_2.$$

Le equazioni del moto sono

$$r^{2}\ddot{\theta} - krx_{1}\cos\theta - rkx_{2}\sin\theta + gr\sin\theta = 0$$

$$\ddot{x}_{1} - rk\sin\theta + kx_{1} = 0$$

$$\ddot{x}_{2} + rk\cos\theta + kx_{2} + g = 0.$$
(1)

Quindi i punti di equilibrio soddisfano

$$x_1 = r \sin \theta$$

$$x_2 = -r \cos \theta - k^{-1}g$$

$$2rq \sin \theta = 0.$$

Abbiamo quindi due soluzioni $\theta=0,\,x_1=0,\,x_2=-r-k^{-1}g,$ e $\theta=\pi,\,x_1=0,\,x_2=r-k^{-1}g.$ La prima corrisponde ad un minimo del potenziale ed è quindi stabile. La derivata seconda del potenziale nel punto di equilibrio stabile è

$$A = \begin{pmatrix} kr^2 + 2gr & -kr & 0\\ -kr & k & 0\\ 0 & 0 & k \end{pmatrix}$$

Ponendo

$$M = \begin{pmatrix} r^2 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

per la teoria generale le piccole oscillazioni sono determinate dalle soluzione del sistema lineare

$$\dot{z} = \begin{pmatrix} 0 & \mathbb{1} \\ -\Omega^2 & 0 \end{pmatrix} z,$$

dove

$$\Omega^2 = M^{-\frac{1}{2}} A M^{-\frac{1}{2}} = \begin{pmatrix} k + 2gr^{-1} & -k & 0\\ -k & k & 0\\ 0 & 0 & k \end{pmatrix}$$

è la matrice i cui autovettori determinano i modi normali.

2. La lagrangiana è data da

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2}\dot{x}^2 + \frac{m}{8}(\sin \varepsilon^{-1}x)^2\dot{x}^2 - \frac{g}{2}\varepsilon\cos \varepsilon^{-1}x.$$

e l'Hamiltoniana da

$$\mathcal{H} = \frac{m}{2} \left[1 + \frac{1}{4} (\sin \varepsilon^{-1} x)^2 \right] \dot{x}^2 + \frac{g}{2} \varepsilon \cos \varepsilon^{-1} x.$$

Poichè la velocità iniziale è tangente al vincolo in zero, l'energia della particella è $E = \frac{m}{2}v^2$. Dalla conservazione della energia segue che, se $2Eg^{-1} > \varepsilon$,

$$\dot{x} = \sqrt{\frac{2E - g\varepsilon\cos\varepsilon^{-1}x}{m(1 + \frac{1}{4}(\sin\varepsilon^{-1}x)^2)}}$$

visto che in questo caso il segno della velocità non può cambiare e rimane quindi sempre positiva. Ne segue che \dot{x}_{ε} è uniformemente limitato e quini, per Ascoli Arzelà, la successione x_{ε} ammette sottosuccesioni convergenti. Sia $x_j := x_{\varepsilon_j}$ una tale sottosuccesione e X(t) il suo limite, allora

$$t = \int_0^t \frac{\dot{x}_j(s)}{\sqrt{\frac{2E - g\varepsilon\cos\varepsilon^{-1}x_j(s)}{m(1 + \frac{1}{d}(\sin\varepsilon^{-1}x_j(s))^2)}}} ds = \varepsilon \int_0^{\varepsilon^{-1}x_j(t)} \left[\frac{m(1 + \frac{1}{4}(\sin z)^2)}{2E - g\varepsilon\cos z} \right]^{\frac{1}{2}} dz.$$

Poiché l'integrando è periodico di periodo 2π possimo scrivere $\varepsilon^{-1}x_j(t) = n2\pi + \xi$, $n \in \mathbb{N}$, dove $|\xi| \leq 2\pi$ e definiamo

$$V := v \left[\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sqrt{1 + \frac{1}{4} (\sin z)^2} dz \right]^{-1}.$$

Prendendo il limite per $j \to \infty$ otteniamo

$$t = \lim_{j \to \infty} \varepsilon_j n \int_0^{2\pi} \left[\frac{m(1 + \frac{1}{4}(\sin z)^2)}{2E - g\varepsilon \cos z} \right]^{\frac{1}{2}} dz = V^{-1}X(t).$$

Ne segue che il moto limite è un moto uniforme sulla retta orizzontale con velocità V < v.

3. Scegliamo come coordinate Lagrangiane le coordinate sferiche: $x = r(\cos \varphi \cos \theta, \cos \varphi \sin \theta, \sin \varphi)$. Ne segue che la lagrangiana ha la forma

$$\mathcal{L}(\theta,\varphi) = \frac{m}{2} \|\dot{x}\|^2 = \frac{m}{2} r^2 \left(\dot{\varphi}^2 + (\cos \varphi)^2 \dot{\theta}^2 \right).$$

Dunque le equazioni del moto sono

$$\ddot{\theta} = 0$$

$$\ddot{\varphi} = -\cos\varphi\sin\varphi\dot{\theta}^2.$$

Visto che $\dot{\theta}$ è costante possiamo porre $\dot{\theta}^2(t) = A$. Dunque

$$\dot{\varphi} = A(\cos\varphi)^2.$$

Poichè la posizione iniziale è (0,0) ne segue che, per triettorie che non passano da $\frac{k}{2}\pi$, $k \in \mathbb{Z}$,

$$t = \int_0^t \frac{\dot{\varphi}(s)}{A(\cos \varphi(s))^2} ds = \int_0^{\varphi(t)} \frac{1}{A(\cos \varphi)^2} d\varphi = A^{-1} \tan \varphi(t).$$

Dunque $\varphi(t) = \arctan(At)$. Per concludere, dobbiamo assicurarci che la traiettoria arrivi a $\left(0, \frac{r}{\sqrt{2}}, \frac{r}{\sqrt{2}}\right)$ al tempo T. Dunque $\arctan(AT) = \frac{\pi}{4}$, ovvero $T = A^{-1}$, mentre $\frac{\pi}{2} = \theta(T) = A^{-1}$. Ne segue che la traiettoria si muove su un arco di cerchio massimo, ovvero lungo una geodetica.