



Esercizio 1. Sia f la funzione C^∞ da \mathbb{R} in \mathbb{R} definita da

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \arctan \left(\frac{x^2}{2} - \frac{x^3}{3} \right)$$

- (a) Studiare il grafico di f .
(b) Si consideri l'equazione del primo ordine

$$\dot{x} = f(x)$$

Tracciare il ritratto in fase e discutere l'attrattività/repulsività degli equilibri.

- (c) Si consideri l'equazione del secondo ordine

$$\ddot{x} = -f'(x) \tag{1}$$

Tracciare il ritratto in fase e discutere la stabilità/instabilità degli equilibri.

- (d) In riferimento all'equazione (1). Stabilire il sottoinsieme \mathcal{E} di \mathbb{R} dei valori di energia per i quali non esiste alcuna orbita periodica.
(e) In riferimento all'equazione (1), si consideri il valore di energia $E = \frac{1}{\pi} \arctan \left(\frac{1}{6} \right)$.
Ogni orbita di energia E è periodica? Motivare adeguatamente la risposta.
Scrivere la formula (senza svolgere l'integrale) per il periodo dell'orbita periodica corrispondente.

Domanda 1. Sia X un campo vettoriale C^∞ su \mathbb{R}^n . Tramite la nozione di derivata di Lie, dare la nozione di funzione di Lyapunov e di integrale primo per X . Si consideri poi il sistema dinamico planare

$$\begin{cases} \dot{x} = 4y(y^2 - 1) \\ \dot{y} = 4x(x^2 - 1) \end{cases}$$

Verificare che esiste un integrale primo e determinarlo esplicitamente.

Esercizio 2. Nel riferimento inerziale ortonormale $Oxyz$ con l'asse y diretto verso l'alto $\mathbf{g} = (0, -g, 0)$, si consideri il sistema giacente nel piano Oxy costituito da un'asta AB di massa trascurabile il cui estremo A è libero di scorrere senza attrito lungo l'asse x mentre nell'estremo B vi è un punto materiale di massa m . Inoltre tra l'origine O e il punto B è tesa una molla di costante elastica h . Si riferisca il sistema alle coordinate lagrangiane (x, θ) rispettivamente ascissa di A e angolo formato dalla direzione negativa dell'asse y con l'asta AB orientato positivamente in senso antiorario.

- (a) Determinare le configurazioni di equilibrio del sistema e studiarne la stabilità al variare del parametro $\lambda = mg/hl$. →

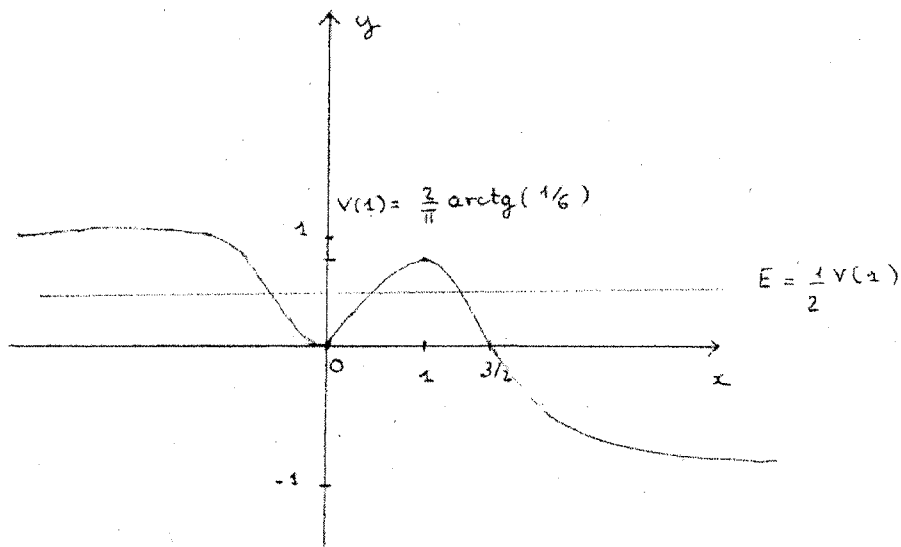
- (b) Determinare l'energia cinetica del sistema e le frequenze (senza calcolo esplicito) delle piccole oscillazioni attorno ad una configurazione di equilibrio stabile.
- (c) Supponendo $h = 0$, scrivere la funzione di Routh del sistema.
- (d) Studiare l'invertibilità della mappa $p = \nabla_q L$ e scrivere la funzione Hamiltoniana nelle giuste variabili di spazio delle fasi.

Domanda 2. Rispondere alle seguenti domande:

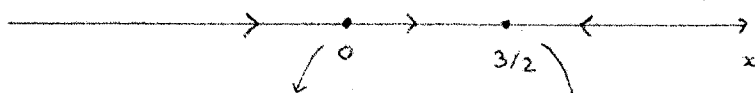
- (a) Descrizione di Poinsot del corpo rigido.
- (b) Dimostrare che i flussi Hamiltoniani sono trasformazioni canoniche. Di quale valenza?

Soluzione esercizio 1

(a) Grafico di f .



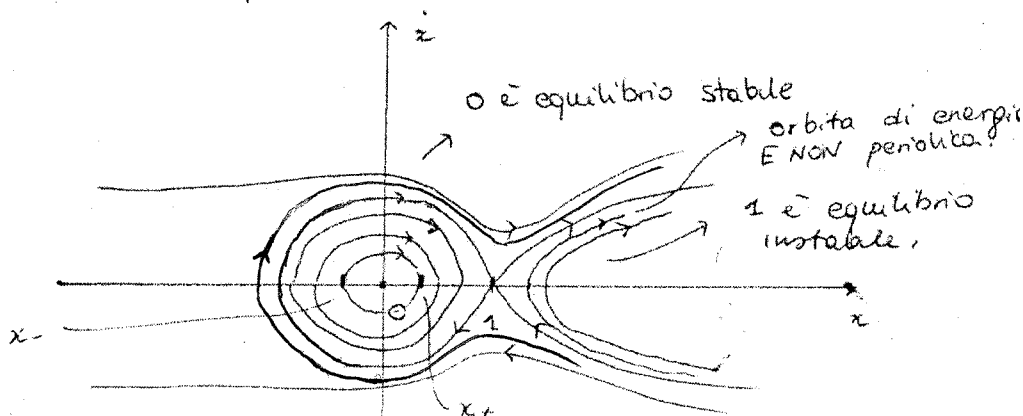
(b)



0 è equilibrio
ne' attrattivo
ne' repulsivo.

3/2 è equilibrio
attrattivo.

(c)



0 è equilibrio stabile

orbite di energia
E NON periodica!

1 è equilibrio
instabile.

(d) Il valore di energia $E=0$ ha un'orbita periodica (punto fisso).
Il valore di energia $E=V(1)$ ha un'orbita periodica (punto fisso).
Quindi $E = \mathbb{R} \setminus [0, V(1)]$

(e) $E = \frac{1}{\pi} \arctg(1/6) = \frac{1}{2} V(1) \in [0, V(1)] \Rightarrow$ Ammette un'orbita periodica, ma non tutte le orbite di energia E sono periodiche, si veda il tratto in fase.

$$T = 2 \int_{x_-}^{x_+} \frac{1}{\sqrt{2(E-V(x))}} dx.$$

Esercizio 2 f è integrale primo per X sse $L_X f(x,y) = 0$ sse

$$\nabla f(x,y) \cdot X(x,y) = 0 \text{ sse } \frac{\partial f}{\partial x} \cdot 4y(y^2-1) + \frac{\partial f}{\partial y} \cdot 4x(x^2-1) = 0$$

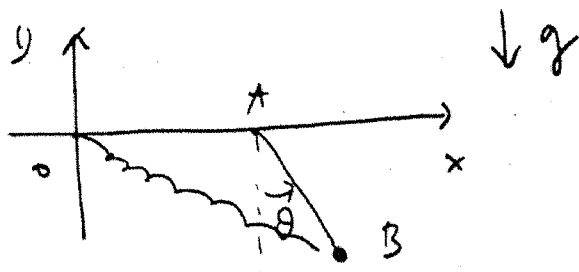
Cerco f tale che

$$\begin{cases} \frac{\partial f}{\partial x} = 4x(x^2-1) \\ \frac{\partial f}{\partial y} = -4y(y^2-1) \end{cases} \text{ sse } f(x,y) = (x^2-1)^2 - (y^2-1)^2 + c, \quad c \in \mathbb{R}.$$

Fisica Matematica

Appello del 25/6/18.

Composizione esercizi B.



$$U = U(x, \theta) = U^g + U^{el} = -mgl \cos \theta + \frac{h}{2} (x+l)^2 - 2xl \cos(\frac{\pi}{2} + \theta)$$

$$\approx -mgl \cos \theta + \frac{h}{2} x^2 + hlx \sin \theta$$

Equilibrium:

$$\begin{cases} U_x = hx + hl \sin \theta = 0 \\ U_\theta = mgl \sin \theta + hlx \cos \theta = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} mgl \sin \theta + hx \cos \theta = 0 \\ x + l \sin \theta = 0 \end{cases} \quad x_{eq} = -l \sin \theta$$

$$\sin \theta (mg - hl \cos \theta) = 0 \quad \text{da cui}$$

$$\sin \theta = 0 \quad \theta_1 = 0, \quad \theta_2 = \pi$$

$$mg = hl \cos \theta \quad \cos \theta = \frac{mg}{hl} = \lambda \leq 1$$

$$\theta_{3,4} = \pm \arccos(\lambda).$$

Stabilità

$$U_{xx} = h, \quad U_{x\theta} = hl \cos \theta$$

$$U_{\theta\theta} = mgl \cos \theta - hlx \sin \theta$$

$$U_{\theta\theta} = mgl \cos\theta - m l x \sin\theta$$

$$U_{\theta\theta}(x_{eq}, \theta) = mgl \cos\theta - m l^2 \sin^2\theta$$

$$H_U(x_{eq}, \theta) = \begin{pmatrix} h & h l \cos\theta \\ h l \cos\theta & mgl \cos\theta - m l^2 \sin^2\theta \end{pmatrix}$$

$$P = (x, \theta)$$

$$H_U(0, 0) = \begin{pmatrix} h & h l \\ h l & mgl \end{pmatrix} \quad h > 0$$

$$\det H_U = h^2 l^2 (\lambda - 1)$$

$$(0, 0) \text{ è stabile} \Leftrightarrow \lambda < 1. \quad (\lambda \neq 1)$$

$$H_U(0, \pi) = \begin{pmatrix} h - h l & \\ -h l & -mgl \end{pmatrix}, \quad h > 0$$

$$\det H_U(0, \pi) = -mgl - h^2 l^2 < 0$$

senza instabile.

$$H_U(x_{eq}, \theta_{3,u}) = \begin{pmatrix} h & h l \lambda \\ h l \lambda & mgl \lambda - h l^2 (\lambda^2 - 1) \end{pmatrix}, \quad h > 0$$

$$\det H_U(x_{eq}, \theta_{3,u}) = h^2 l^2 (\lambda^2 - 1)$$

$$P_{3,u} \text{ stabile} \Leftrightarrow \lambda < 1. \quad (\lambda \neq 1)$$

Energia cinetica

$$T = \frac{m}{2} v_R^2 = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + l^2 \dot{\theta}^2 + 2l \cos\theta \dot{x} \dot{\theta})$$

$$T = \frac{m}{2} v_B^2 = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + l^2 \dot{\theta}^2 + 2l \cos \theta \dot{x} \dot{\theta})$$

$$A = A(\theta) = \begin{pmatrix} m & ml \cos \theta \\ ml \cos \theta & ml^2 \end{pmatrix}$$

piccole oscillazioni: $\det (H_U(\theta) - \omega^2 A(\theta)) = 0$.

Funzione di Routh:

$$\text{se } h=0, \quad U = U(\theta) = -mgl \cos \theta$$

$$L = T - U = T(\dot{x}, \dot{\theta}, \theta) - U(\theta)$$

$$\frac{\partial L}{\partial x} = 0 \Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial T}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} + ml \cos \theta \dot{\theta} = cm$$

$$\dot{x} = c - l \cos \theta \dot{\theta} = \hat{x}$$

$$R_c(\theta, \dot{\theta}) = L(\theta, \dot{\theta}, \hat{x}) - cm \hat{x}$$

$$= \frac{m}{2} (c - l \cos \theta \dot{\theta})^2 + \frac{m}{2} l^2 \dot{\theta}^2 + ml \cos \theta \dot{\theta} (c - l \cos \theta \dot{\theta}) - U(\theta) - cm (c - l \cos \theta \dot{\theta})$$

Trasformazione di Legendre

$$p = \nabla_{\dot{q}} L \quad \begin{cases} p_x = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = \frac{\partial T}{\partial \dot{x}} \\ p_\theta = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} \end{cases}$$

$$\text{rifer. } p = (p_x) = A(\theta) \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{\theta} \end{pmatrix}$$

h' ha

$$p = \begin{pmatrix} p_x \\ p_\theta \end{pmatrix} = A(\theta) \begin{pmatrix} x' \\ \dot{\theta} \end{pmatrix}$$

La mappa $p = \nabla_{\dot{q}} L$ è loc. invertibile se

$$\det A(\theta) = m^2 \ell^2 (1 - \cos^2 \theta) \neq 0 \text{ quindi per}$$

$\theta \neq 0, \pi$. Per $\theta \neq 0, \pi$ h' ha

$$\begin{cases} m > 0 \\ \det A > 0 \end{cases} \text{ quindi } A \in \text{Sym}^+ \text{ e la mappa}$$

è globalmente invertibile su convexi di \mathbb{R}^2 .