



Attenzione: Consegnate DUE soli fogli (protocollo bianchi, a 4 facciate), su entrambi scrivete chiaramente cognome e nome. Sul primo risolvete la PARTE 1., sul secondo risolvete la PARTE 2. Si può uscire dall'aula solo dopo aver consegnato definitivamente il compito.

1.

1.1. Sia $f(x) = (x^2 - 1)(x + 2)^2$.

a) Si consideri l'equazione differenziale

$$\dot{x} = f(x), \quad x \in \mathbb{R}$$

Si tracci il ritratto in fase, specificando la natura degli equilibri.

b) Si consideri l'equazione differenziale

$$\ddot{x} = -f'(x), \quad x \in \mathbb{R}$$

b1) Si determinino tutti i punti di equilibrio e si linearizzi l'equazione attorno ad un equilibrio.

b2) Si tracci il ritratto in fase.

b3) Si ombreggi nel piano delle fasi l'insieme dei dati iniziali che generano orbite periodiche, specificando se il bordo di tale insieme è incluso oppure no.

b4) Per il valore dell'energia $E = 0$, esiste un moto periodico. Si scriva l'integrale definito che fornisce il periodo dell'orbita corrispondente (non è richiesto il calcolo esplicito).

1.2. Dare le nozioni di Lyapunov stabilità e di asintotica stabilità.

2.

2.1. Nel piano verticale Oxy di un riferimento $Oxyz$ con l'asse y verticale ascendente, si consideri il sistema soggetto a gravità costituito da un punto materiale P di massa m vincolato in modo liscio a scorrere sulla guida liscia di equazione $y = f(x) = x^3 - x$. Si prenda come coordinata lagrangiana del punto la sua ascissa x di modo che $OP(x) = (x, f(x))$. Il sistema di riferimento $Oxyz$ ruota con velocità angolare costante ω diretta come l'asse verticale y .

a) Scrivere l'energia potenziale del sistema, l'energia cinetica, la lagrangiana del sistema nel riferimento rotante e calcolare la componente lagrangiana della forza di Coriolis.

b) Si supponga ora che in luogo del punto P vi sia un'asta omogenea AB di massa m e lunghezza l contenuta nel piano Oxy e con il baricentro G libero di scorrere sulla guida. Si riferisca la posizione dell'asta AB alla ascissa x del suo baricentro e all'angolo θ tra la direzione positiva dell'asse y l'asta AB , valutato positivamente in senso orario. Scrivere la nuova energia cinetica e potenziale del sistema nel riferimento rotante. Si studi la stabilità degli equilibri nel sistema rotante giustificando i risultati con i teoremi visti nel corso.

c) Si supponga ora che $\omega = 0$, il punto P è di nuovo presente sulla guida mentre l'asta AB ha il baricentro vincolato a scorrere sull'asse orizzontale x . Si riferisca la posizione dell'asta alle coordinate $s = x_G$, θ definito sopra, e il punto a $x = x_P$. Si scriva l'energia cinetica e potenziale del nuovo sistema. Quali sono gli integrali primi del nuovo sistema? Che interpretazione fisica hanno?

2.2. Rispondere in modo esauriente a una delle domande seguenti:

a) Trasformata di Legendre e equivalenza tra equazioni di Lagrange e di Hamilton

b) Relazione tra moti spontanei e geodetiche su superficie bidimensionale liscia.

Correzione Primo Appello del 17 Giugno 2016

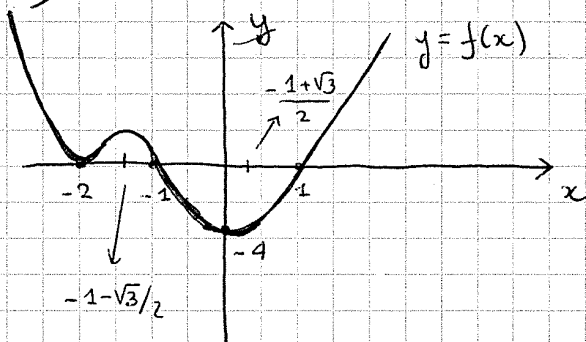
1.1 Sia $f(x) = (x^2 - 1)(x + 2)^2$.

a) Si consideri l'equazione differenziale

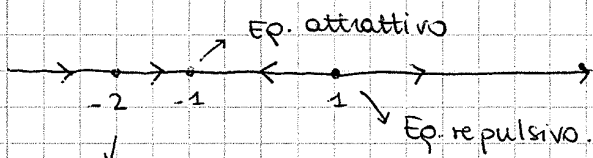
$$\dot{x} = f(x), \quad x \in \mathbb{R}.$$

Si tracci il ritratto in fase, specificando la natura degli equilibri.

Sol. L'andamento di f è il seguente.



Ci sono conseguentemente tre equilibri: ± 1 e -2 . Il ritratto in fase è quello riportato sotto.



Eq. attrattivo
Eq. repulsivo

b) Si consideri l'equazione differenziale

$$\ddot{x} = -f'(x), \quad x \in \mathbb{R}.$$

b1) Si determinino tutti i p.ti di equilibrio e si linearizzi l'equazione attorno ad un equilibrio.

$$\ddot{x} = -f'(x) \quad \text{no} \quad \begin{cases} \dot{x} = v \\ \dot{v} = -f'(x) \end{cases} \quad \text{Quindi calcolo}$$

Al primo ordine

$$J(x, v) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -f''(x) & 0 \end{pmatrix}$$

$$f'(x) = 2x(x+2)^2 + 2(x+2)(x^2-1) = 2(x+2)[x(x+2) + x^2-1] = 2(x+2)[2x^2+2x-1] = 0 \Leftrightarrow x = -2 \quad \text{e} \quad x = -1 \pm \frac{\sqrt{3}}{2}$$

$$f''(x) = 2(2x^2+2x-1) + 2(x+2)(4x+2) = 2(2x^2+2x-1) + 4(x+2)(2x+1)$$

Quindi gli equilibri per $(-2, 0)$, $(-1 + \sqrt{3}/2, 0)$ e $(-1 - \sqrt{3}/2, 0)$

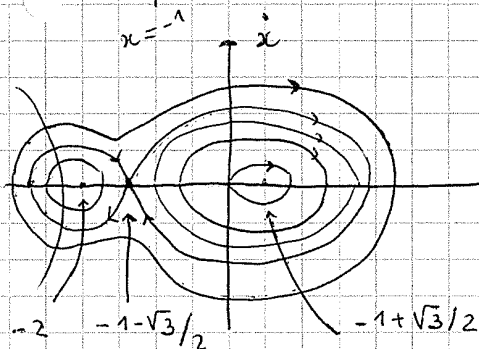
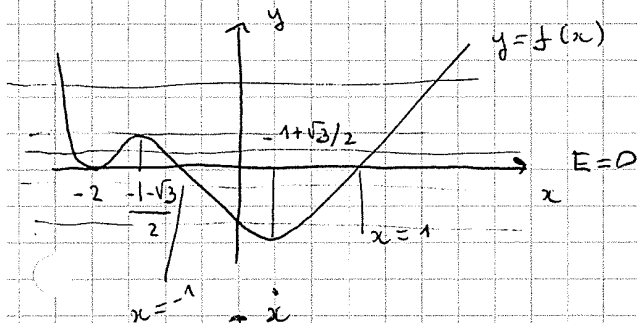
Linearizzo attorno a $(-2, 0)$.

$$J(-2, 0) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -f''(-2) & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -6 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \dot{x} = v \\ \dot{v} = -6(x+2) \end{cases}$$

b2) Si tracci le rihatto in fase.

Usiamo la conservazione dell'energia



$E=D=0$ $x=1$ sono le intersezioni
a dell'orbite corrispondente con
l'asse x .

b3) Si ombreggi nel piano delle fasi e insieme dei dati iniziali
che generano orbite periodiche. Tale insieme è tutto \mathbb{R}^2 esclusa
la separatrice, basta guardare la soluzione del pto b2)

b4) Per le valori dell'energia $E=D$, esiste un moto periodico.
Si scriva l'integrale definito che fornisce il periodo dell'orbita
corrispondente.

$$\frac{1}{2} \dot{x}^2 + f(x) = D \Rightarrow \dot{x}^2 = -2f(x) \Rightarrow \frac{dx}{dt} = \pm \sqrt{-2f(x)}$$

Integro per parti.

$$\underbrace{T/2}_{\text{SEMIPERODO}} = \int_{-1}^1 \frac{1}{\sqrt{-2f(x)}} dx = \int_{-1}^1 \frac{1}{\sqrt{-2(x^2-1)(x+2)^2}} dx$$

Equivalentemente, se si sceglie di percorrere la parte di orbita
periodica nel semipiano $\dot{x} \leq 0$ dello spazio delle fasi:

$$T/2 = \int_1^{-1} \frac{-1}{\sqrt{-2f(x)}} dx.$$

Soluzione es 2.

a) L'energia potenziale è la somma dell'energia gravitazionale e di quella centrifuga

$$U = U^g + U^{cf} = mgf(x) - \frac{m\omega^2}{2}x^2 = mg(x^3 - x) - \frac{m\omega^2}{2}x^2$$

L'energia cinetica è

$$T = \frac{1}{2}mv_P^2 = \frac{1}{2}m[\dot{x}^2 + \dot{y}^2] = \frac{1}{2}m(1 + f'(x)^2)\dot{x}^2$$

mentre la lagrangiana è $L = T - U$. La componente Lagrangiana della forza di Coriolis $f = -2m\omega \times v_P$ è nulla perchè i vettori ω, v_P, w sono complanari.

b) Se ora consideriamo l'asta AB , il potenziale gravitazionale non cambia, mentre a quello centrifugo dobbiamo aggiungere il termine del Teorema di Steiner

$$-\frac{1}{2} \frac{\omega^2 ml^2}{12} \sin^2 \theta$$

mentre all'energia cinetica dobbiamo aggiungere il termine del T di Konig

$$\frac{1}{2} \omega I_G \omega = \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2$$

Per il potenziale si ha quindi

$$U(x, \theta) = U(x) + U(\theta) = mg(x^3 - x) - \frac{m\omega^2}{2}x^2 - \frac{1}{2} \frac{\omega^2 ml^2}{12} \sin^2 \theta$$

Gli equilibri sono quindi i punti ove $U'(x) = U'(\theta) = 0$ i.e. ove

$$U'(x) = mg(3x^2 - 1) - m\omega^2 x = m[3gx^2 - \omega^2 x - g] = 0, \quad U'(\theta) = -\frac{1}{2} \frac{\omega^2 ml^2}{12} \sin \theta \cos \theta = 0$$

La funzione $U'(x)$ è una parabola con concavità verso l'alto e $\Delta = b^2 - 4ac = \omega^4 + 12g^2 > 0$. Vi sono quindi due radici reali x_1 e x_2 , con $x_1 < x_2$. Dallo studio del segno di $U'(x)$ si vede che x_1 è un massimo locale (quindi $U''(x_1) < 0$) mentre x_2 è un minimo (quindi $U''(x_2) > 0$). Inoltre $U'(\theta)$ è nulla per $\theta = k\pi/2$, $k = 0, 1, 2, 3$. La matrice hessiana è diagonale

$$H_U(x, \theta) = \text{Diag}[U''(x), U''(\theta)] = \text{Diag}[m(6gx - \omega^2), \frac{1}{2} \frac{\omega^2 ml^2}{12} (2 \sin^2 \theta - 1)]$$

Quindi, per THND, un equilibrio è stabile se e solo se $U''(x) > 0, U''(\theta) > 0$. Gli equilibri stabili sono quindi $(x_2, \pi/2)$ e $(x_2, 3\pi/2)$, gli altri sono instabili.

c) L'energia cinetica del punto è quella del punto a) mentre l'energia cinetica dell'asta è

$$T_{AB} = \frac{m}{2} \dot{s}^2 + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2$$

L'energia potenziale del sistema è la sola energia gravitazionale del punto. Quindi L è

$$L = T_P + T_{AB} - U^g = \frac{1}{2}m(1 + f'(x)^2)\dot{x}^2 + \frac{m}{2} \dot{s}^2 + \frac{1}{2} \frac{ml^2}{12} \dot{\theta}^2 - mgf(x)$$

La lagrangiana quindi non dipende dalle coordinate s e θ . Vi sono quindi, oltre ad $E = T + U$ due integrali primi di ciclicità, corrispondenti alla quantità di moto dell'asta ($m\dot{s}$) e al momento della quantità di moto dell'asta rispetto al baricentro ($ml^2\dot{\theta}/12$).