

**Compito parziale di Istituzioni di Fisica Matematica**  
**21 Novembre 2024**

**Esercizio 1**

Sia

$$S(q, t) = \frac{1}{2}q^2 + tq$$

una soluzione delle equazioni di Caratheodory

$$S_q = L_{\dot{q}}(q, \mathcal{P}(t, q), t), \quad S_t = L(q, \mathcal{P}(t, q), t) - \mathcal{P}(t, q)L_{\dot{q}}(q, \mathcal{P}(t, q), t)$$

per una lagrangiana

$$L(q, \dot{q}, t) = \frac{1}{2}\dot{q}^2 - V(q, t)$$

di un problema meccanico a un grado di libertà.

- i) Trovare l'espressione dell'energia potenziale  $V$ .
- ii) Trovare la famiglia di soluzioni  $\gamma(t, \alpha)$  delle equazioni di Eulero-Lagrange per  $L$  con condizioni iniziali  $q(0) = 0, \dot{q}(0) = \alpha, \alpha \in \mathbb{R}$ .
- iii) Mostrare che per ogni tempo  $\tau > 0$  la funzione  $\bar{\gamma}(t) = \gamma(t, 1)$  è un minimo debole del funzionale di azione lagrangiana

$$\mathcal{A}_L(\gamma) = \int_0^\tau L(\gamma, \dot{\gamma}, t) dt$$

nella classe di funzioni  $C^1([0, \tau], \mathbb{R})$ .

- iv) Mostrare che per ogni  $\tau > 0$  la funzione  $\bar{\gamma}(t)$  è anche un minimo forte di  $\mathcal{A}_L$  in  $C^1([0, \tau], \mathbb{R})$ .

**Esercizio 2**

- i) Si completino le relazioni

$$P_1 = p_1(q_1 + q_2),$$

$$P_2 = p_1 - p_2,$$

ad una trasformazione canonica univalente

$$(p_1, p_2, q_1, q_2) \xrightarrow{\Psi} (P_1, P_2, Q_1, Q_2)$$

con  $(p_1, p_2) \in \mathbb{R}^2, q_1 + q_2 > 0$ , tale che le nuove coordinate  $Q_1, Q_2$  non dipendano dai vecchi momenti  $p_1, p_2$ .

- ii) Si consideri il sistema hamiltoniano con funzione di Hamilton

$$H(p_1, p_2, q_1, q_2) = p_1^2(q_1 + q_2)^2 + (\log(q_1 + q_2) + 1)^2 + (2 - q_2)^2$$

e se ne calcoli la soluzione con condizioni iniziali al tempo  $t = 0$

$$p_1(0) = 1, \quad p_2(0) = 0, \quad q_1(0) = 0, \quad q_2(0) = 1$$

considerando il sistema hamiltoniano ottenuto tramite la trasformazione canonica  $\Psi$ .

## Soluzione esercizio 1

i)  $S(q, t) = \frac{1}{2} q^2 + tq$

è soluzione delle equazioni di Carathéodory

$$\begin{cases} S_q = L_{\dot{q}}(q, P(t, q), t) \\ S_t = L(q, P(t, q), t) - P(t, q) L_{\dot{q}}(q, P(t, q), t) \end{cases}$$

con

$$L = \frac{1}{2} \dot{q}^2 - V(q, t)$$

Abbiamo

$$L_{\dot{q}} = \dot{q}$$

quindi

$$S_q = q + t = P$$

$$S_t = q = \frac{1}{2} P^2 - V - P^2 = -\frac{1}{2} P^2 - V$$

Si trova

$$V = -\frac{1}{2} P^2 - q = -\frac{1}{2} (q+t)^2 - q$$

ii) Le equazioni di Eulero-Lagrange per  $L$  sono

$$\frac{dL_{\dot{q}}}{dt} = L_q$$

con  $L_{\dot{q}} = \dot{q}$ ,  $L_q = -V_q = q + t + 1$ . Risulta

$$\ddot{q} = q + t + 1$$

Consideriamo le c.i.  $q(0) = 0$ ,  $\dot{q}(0) = \alpha$

La soluzione si può scrivere come

$$q(t) = q_o(t) + q_p(t)$$

con

$$q_o(t) = c e^t + d e^{-t}$$

$$q_p(t) = -t - 1$$

Allora

$$q(t) = c e^t + d e^{-t} - t - 1$$

$$\dot{q}(t) = c e^t - d e^{-t} - 1$$

Inoltre

$$q(0) = c + d - 1 = 0$$

$$\dot{q}(0) = c - d - 1 = \alpha$$

da cui

$$\begin{aligned} c &= 1 - d \\ 1 - 2d - 1 &= \alpha \end{aligned} \quad \rightarrow \quad d = -\frac{\alpha}{2}, \quad c = 1 + \frac{\alpha}{2}$$

La famiglia di soluzioni è data da

$$\gamma(t, \alpha) = e^t + \alpha \operatorname{senh} t - t - 1$$

iii)

$$\bar{\gamma}(t) = \gamma(t, 1) = e^t + \operatorname{senh} t - t - 1$$

Da

$$L_{\dot{q}\dot{q}} = 1, \quad L_{q\dot{q}} = 0, \quad L_{qq} = -V_{qq} = 1$$

l'equazione di Jacobi è

$$-\frac{1}{2} \ddot{\eta} + \frac{1}{2} \eta = 0 \quad \rightarrow \quad \ddot{\eta} = \eta$$

La soluzione di questa equazione con c.i.  $\eta(0) = 0, \dot{\eta}(0) = 1$

è data da

$$\eta(t) = \sinh t$$

Allora  $\eta(t) > 0$  per ogni  $t > 0$ .

(iv)

Per mostrare che  $\bar{\gamma}(t)$  è anche un minimo forte di  $A_L$  in  $C^1([0, \tau], \mathbb{R})$  calcoliamo la funzione di eccesso di Weierstrass

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_L(t, q, v, w) &= L(q, w, t) - \\ &\quad [L(q, v, t) + (w - v)L_{\dot{q}}(q, v, t)] \end{aligned}$$

Risulta

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_L(t, q, v, w) &= \frac{1}{2}w^2 - V(q, t) - \frac{1}{2}v^2 + V(q, t) - (w - v)v \\ &= \frac{1}{2}(w - v)(w + v) - (w - v)v \\ &= (w - v)\left(\frac{1}{2}w + \frac{1}{2}v - v\right) = \frac{1}{2}(w - v)^2 \end{aligned}$$

Allora vale la condizione di Weierstrass stretta

$$\mathcal{E}_L(t, q, \mathcal{P}(t, q), \dot{q}) > 0$$

$$\dot{q} \neq \mathcal{P}(t, q)$$

qualunque sia la slope function

## Soluzione esercizio 2

$$i) \quad P_1 = p_1 (q_1 + q_2)$$

$$P_2 = p_1 - p_2$$

Pongo

$$Q_1 = \phi(q_1, q_2)$$

$$Q_2 = \gamma(q_1, q_2)$$

Imponiamo le parentesi di Poisson fondamentali

$$\{Q_1, P_1\} = 1$$

$$\phi_{q_1} (q_1 + q_2) = 1 \quad \longrightarrow \quad \phi_{q_1} = \frac{1}{q_1 + q_2}$$

$$\{Q_1, P_2\} = 0$$

$$\phi_{q_1} - \phi_{q_2} = 0 \quad \longrightarrow \quad \phi_{q_1} = \phi_{q_2}$$

$$\{Q_2, P_1\} = 0$$

$$\gamma_{q_1} (q_1 + q_2) = 0 \quad \longrightarrow \quad \gamma_{q_1} = 0$$

$$\{Q_2, P_2\} = 1$$

$$\gamma_{q_1} - \gamma_{q_2} = 1 \quad \longrightarrow \quad \gamma_{q_2} = -1$$

Integrando si ottiene

$$Q_1(q_1, q_2) = \log(q_1 + q_2) + c$$

$$Q_2(q_1, q_2) = -q_2 + d$$

con  $c, d$  costanti

Ponendo per esempio  $c = 1, d = 2$  la trasformazione

canonica  $\psi$  è data da

$$\begin{cases} P_1 = p_1 (q_1 + q_2) \\ P_2 = p_1 - p_2 \\ Q_1 = \log(q_1 + q_2) + 1 \\ Q_2 = 2 - q_2 \end{cases}$$

ii)

Scriviamo

$$K = H \circ \psi^{-1} = P_1^2 + Q_1^2 + Q_2^2$$

Le equazioni di Hamilton corrispondenti risultano

$$\begin{cases} \dot{P}_1 = -2Q_1 \\ \dot{P}_2 = -2Q_2 \\ \dot{Q}_1 = 2P_1 \\ \dot{Q}_2 = 0 \end{cases}$$

Calcoliamo le c.i.:

$$P_1(0) = 1, \quad P_2(0) = 1,$$

$$Q_1(0) = 1, \quad Q_2(0) = 1$$

Abbiamo subito

$$Q_2(t) = 1, \quad P_2(t) = -2t + 1$$

Poi

$$\ddot{P}_1 = -4P_1$$

$$P_1(t) = a \cos(2t) + b \sin(2t)$$

$$\dot{P}_1(t) = -2a \sin(2t) + 2b \cos(2t)$$

$$P_1(0) = 1 = a$$

$$\dot{P}_1(0) = -2Q_1(0) = -2 = 2b \rightarrow b = -1$$

$$P_1(t) = \cos(2t) - \sin(2t)$$

$$\begin{aligned} Q_1(t) &= -\frac{1}{2} \dot{P}_1(t) = -\frac{1}{2} (-2 \sin(2t) - 2 \cos(2t)) \\ &= \sin(2t) + \cos(2t) \end{aligned}$$

Allora si è ottenuto

$$\begin{cases} P_1(t) = \cos(2t) - \sin(2t) \\ P_2(t) = -2t + 1 \\ Q_1(t) = \sin(2t) + \cos(2t) \\ Q_2(t) = 1 \end{cases}$$

Infine scriviamo la trasformazione  $\psi^{-1}$ :

$$\begin{cases} p_1 = P_1 e^{1-Q_1} \\ p_2 = P_1 e^{1-Q_1} - P_2 \\ q_1 = Q_2 - 2 + e^{Q_1-1} \\ q_2 = 2 - Q_2 \end{cases}$$

La soluzione cercata è

$$\begin{cases} p_1(t) = [\cos(2t) - \sin(2t)] e^{1 - \sin(2t) - \cos(2t)} \\ p_2(t) = [\cos(2t) - \sin(2t)] e^{1 - \sin(2t) - \cos(2t)} \\ \quad + 2t - 1 \\ q_1(t) = -1 + e^{\sin(2t) + \cos(2t) - 1} \\ q_2(t) = 1 \end{cases}$$