

## Esercizio (12 febbraio 2016)

Si consideri un punto materiale di massa  $m$  che si sposta sulla superficie

$$\begin{cases} x = r(z) \cos \phi \\ y = r(z) \sin \phi \\ z = z \end{cases}$$

$$\text{con } z \in \mathbb{R}, \phi \in S^1, r(z) = e^{-\frac{1}{2}(z^4 - 2z^2 - 3)}.$$

Sul punto agisce una forza attiva di energia potenziale

$$V(z) = \frac{k}{2} (2z^2 - z^4), \quad k > 0.$$

i) Direttore l'esistenza di traiettorie circolari al variare di  $k, m$  e delle c. i.  $(z_0, \phi_0, \dot{z}_0, \dot{\phi}_0)$ .

Sol. i)

$$\begin{cases} \dot{x} = r'(z) \dot{z} \cos \phi - r(z) \dot{\phi} \sin \phi \\ \dot{y} = r'(z) \dot{z} \sin \phi + r(z) \dot{\phi} \cos \phi \\ \dot{z} = \dot{z} \end{cases}$$

$$T(z, \dot{z}, \dot{\phi}) = \frac{1}{2} m \left[ (1 + (r'(z))^2) \dot{z}^2 + r^2(z) \dot{\phi}^2 \right]$$

$$V(z) = \frac{k}{2} (2z^2 - z^4)$$

inoltre

$$\begin{aligned} \dot{r}(z) &= r(z) \left(-\frac{1}{2}\right) (4z^3 - 4z) = \\ &= -r(z) 2z (z^2 - 1) \end{aligned}$$

$$L = T - V$$

$\phi$  è una variabile ciclica

$$p_\phi = m r^2(z) \dot{\phi}, \quad p_\phi = c$$

$$\dot{\phi} = \frac{c}{m r^2(z)}$$

$$L_R^{(c)} = (\tilde{L}_0 - \tilde{L}_2) \Big|_{\dot{\phi} = c / (m r^2(z))}$$

$$\begin{aligned} L_R^{(c)} &= \frac{1}{2} m [1 + (\dot{r}(z))^2] \dot{z}^2 - \frac{\kappa}{2} (2z^2 - z^4) \\ &\quad - \frac{1}{2} m r^2(z) \frac{c^2}{m^2 r^4(z)} \end{aligned}$$

$$L_R^{(c)} = \frac{1}{2} m [1 + (\dot{r}(z))^2] \dot{z}^2 - V_{\text{eff}}^{(c)}(z)$$

$$\begin{aligned} V_{\text{eff}}^{(c)}(z) &= \kappa \left( z^2 - \frac{z^4}{2} \right) + \frac{1}{2} \frac{c^2}{m r^2(z)} \\ &= \kappa \left( z^2 - \frac{z^4}{2} \right) + \frac{1}{2} \frac{c^2}{m} e^{z^4 - 2z^2 - 3} \end{aligned}$$

Per agevolare i conti introduciamo

$$u = z^4 - 2z^2$$

$$W(u(z)) = V_{\text{eff}}^{(c)}(z)$$

$$W(u) = -\frac{\hbar}{2}u + \frac{c^2}{2m}e^{u-3}$$

$$W'(u) = -\frac{\hbar}{2} + \frac{c^2}{2m}e^{u-3} = 0$$

$$e^{u-3} = \frac{\hbar m}{c^2}$$

$$\bar{u} = 3 + \log \frac{\hbar m}{c^2}$$

quindi

$$\frac{d V_{\text{eff}}^{(c)}(z)}{dz} = W'(z^4 - 2z^2)(4z^3 - 4z) = 0$$

troviamo subito

$$z_1 = 0, \quad z_{2,3} = \pm 1$$

inoltre

$$W'(z^4 - 2z^2) = 0 \longrightarrow z^4 - 2z^2 - \bar{u} = 0$$

$$t = z^2$$

$$t^2 - 2t - \bar{\mu} = 0$$

$$t_{1,2} = 1 \pm \sqrt{1 + \bar{\mu}}$$

Si presentano tre casi

①  $\bar{\mu} \leq -1$

$$z_1 = 0$$

$$z_{2,3} = \pm 1$$

②  $\bar{\mu} \geq 0$

$$t_1 = 1 + \sqrt{1 + \bar{\mu}}$$

$$z_1 = 0$$

$$z_{2,3} = \pm 1$$

$$z_{4,5} = \pm \sqrt{1 + \sqrt{1 + \bar{\mu}}}$$

③  $-1 < \bar{\mu} < 0$

$$z_1 = 0 \quad z_{2,3} = \pm 1$$

$$z_{4,5} = \pm \sqrt{1 + \sqrt{1 + \bar{\mu}}}$$

$$z_{6,7} = \pm \sqrt{1 - \sqrt{1 + \bar{\mu}}}$$

ii) Date c. i. tali che  $r^4(z_0) \dot{\Phi}_0^2 = \frac{k}{m e^5}$ ,

studiare la stabilità delle traiettorie circolari

Sol. ii)

Una traiettoria circolare è stabile quando lo

è il corrispondente punto  $(z, \dot{z})$  nel piano delle fasi ridotto.

Un punto  $x = (z, \dot{z})$  è stabile se per ogni intorno  $U$  di  $x$  esiste un intorno  $V \subset U$  tale che le orbite che partono da punti interni a  $V$  rimangono in  $U$  per tutti i tempi.

$$\bar{u} = 3 + \log (km/c^2)$$

$$c = m r^2 \dot{\phi}, \quad c^2 = m^2 r^4 \dot{\phi}^2$$

$$c^2 = m^2 \frac{k}{m e^8} = \frac{km}{e^8}$$

$$\bar{u} = 8 \longrightarrow \text{siamo nel caso } \textcircled{2}$$

$$z_1 = 0, \quad z_{2,3} = \pm 1, \quad z_{4,5} = \pm 2$$

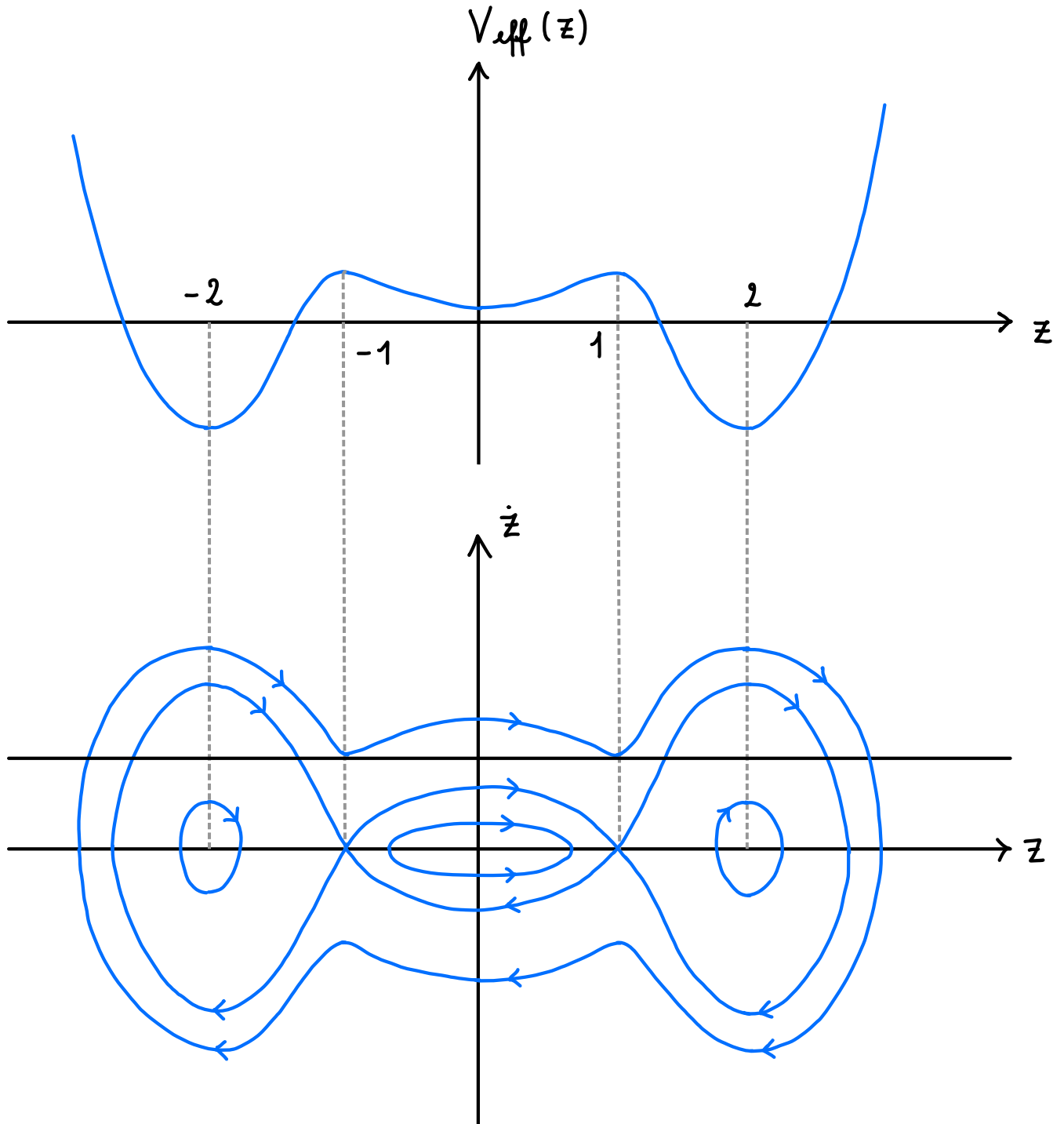
$$V_{\text{eff}}(z) = -\frac{k}{2} (z^4 - 2z^2) + \frac{k}{2} e^{z^4 - 2z^2 - 8}$$

$$V_{\text{eff}}(0) = \frac{k}{2 e^8}$$

$$V_{\text{eff}}(\pm 1) = \frac{k}{2} \left( 1 + \frac{1}{e^9} \right)$$

$$V_{\text{eff}}(\pm 2) = -\frac{\kappa}{2}(16-8) + \frac{\kappa}{2}e^0$$

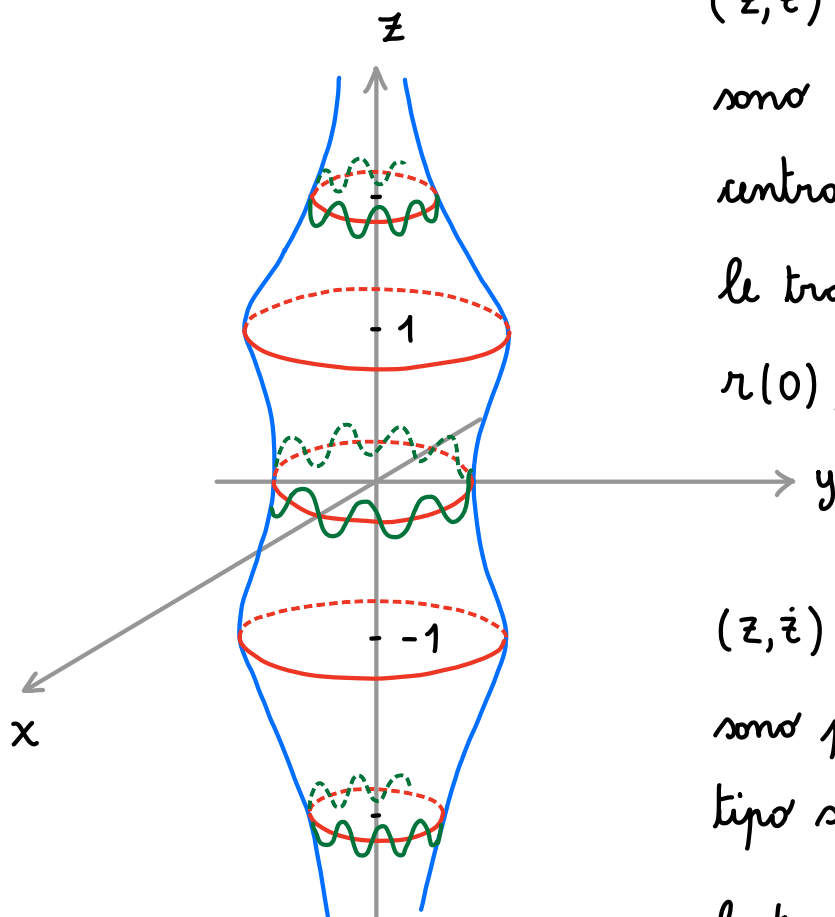
$$= -4\kappa + \frac{\kappa}{2} = -\frac{7\kappa}{2}$$



$$\mu(z) = e^{-\frac{1}{2}(z^4 - 2z^2 - 3)}$$

$$\dot{r}(z) = r(z) \left(-\frac{1}{2}\right) (4z^3 - 4z) = 0$$

$$z = 0, \quad z = \pm 1$$



$$(z, \dot{z}) = (0, 0), (\pm 2, 0)$$

sono punti di equilibrio di tipo centro

le traiettorie circolari di raggi  $r(0)$ ,  $r(2)$ ,  $r(-2)$  sono stabili

$$(z, \dot{z}) = (\pm 1, 0)$$

sono punti di equilibrio di tipo sella

le traiettorie circolari di raggi  $r(1)$ ,  $r(-1)$  sono instabili

Esercizio (14 giugno 2016)

Consideriamo il funzionale di azione lagrangiana

$$J_L(\gamma) = \int_1^2 [t \dot{\gamma}^2 + \gamma(1 - \dot{\gamma})] dt$$

i) Mostrare che  $\gamma(t)$  soluzione dell'equazione di Eulero - Lagrange per  $\mathcal{J}_L$  con  $\dot{\gamma}(1) = 0$  soddisfa la relazione  $\dot{\gamma}(t) < \frac{1}{2}$ ,  $\forall t \in [1, 2]$ .

Sol. i)

$$L(\gamma, \dot{\gamma}, t) = t\dot{\gamma}^2 + \gamma(1 - \dot{\gamma})$$

$$L_{\dot{\gamma}} = 2t\dot{\gamma} - \gamma$$

$$\frac{dL_{\dot{\gamma}}}{dt} = 2\dot{\gamma} + 2t\ddot{\gamma} - \dot{\gamma} = 2t\ddot{\gamma} + \dot{\gamma}$$

$$L_{\gamma} = 1 - \dot{\gamma}$$

$$\frac{dL_{\dot{\gamma}}}{dt} - L_{\gamma} = 0$$

$$2t\ddot{\gamma} + \dot{\gamma} - 1 + \dot{\gamma} = 0$$

$$2t\ddot{\gamma} + 2\dot{\gamma} - 1 = 0$$

$$\text{poniamo } u = \dot{\gamma}$$

$$2t\dot{u} + 2u - 1 = 0$$

$$\begin{cases} \dot{u} = \frac{1 - 2u}{2t} \\ u(1) = 0 \end{cases}$$

→ possiamo determinare direttamente  $u(t)$  (vedere più avanti),



oppure consideriamo il sistema

$$\begin{cases} \dot{v} = \frac{1}{2}(1-2v) \\ v(1) = 0 \end{cases}$$

$$\dot{v} = -v + \frac{1}{2}$$

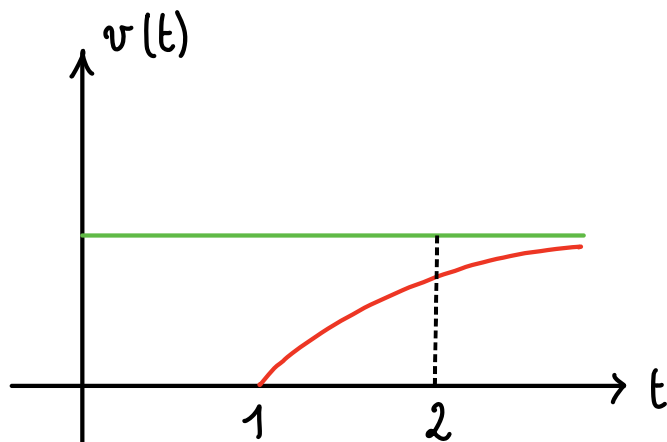
$$v(t) = a e^{-t} + \frac{1}{2}$$

$$v(1) = \frac{a}{e} + \frac{1}{2} = 0, \quad a = -\frac{e}{2}$$

$$v(t) = -\frac{1}{2} e^{1-t} + \frac{1}{2} = \frac{1}{2}(1 - e^{1-t})$$

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} v(t) = \frac{1}{2}, \quad \dot{v}(t) = \frac{1}{2} e^{1-t} > 0$$

$$v(t) < \frac{1}{2} \quad \text{per } t \in [1, 2]$$



Inoltre notiamo che

$$u(1) = 0 \quad (v(1) = 0)$$

$$\dot{u}(t) = \frac{1-2u(t)}{2t}, \quad \dot{u}(1) = \frac{1-0}{2} = \frac{1}{2}$$

$$\dot{v}(t) = \frac{1-2v(t)}{2}, \quad \dot{v}(1) = \frac{1}{2}$$

poi

$$\ddot{u}(t) = \frac{1}{2} \left( \frac{-2\dot{u}(t)t - (1-2u(t))}{t^2} \right)$$

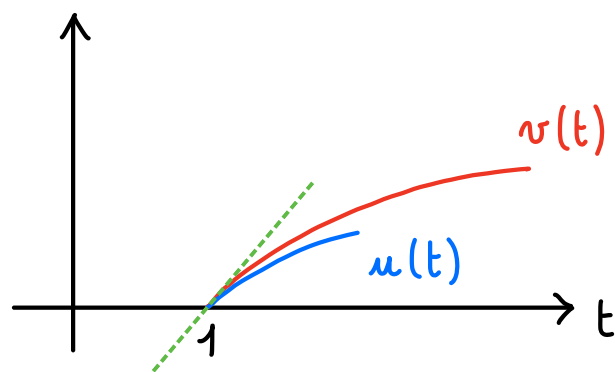
$$\ddot{u}(1) = \frac{1}{2} \left( \frac{-2/2 - 1}{1} \right) = -1$$

$$\ddot{v}(t) = -\dot{v}(t)$$

$$\ddot{v}(1) = -\dot{v}(1) = -\frac{1}{2}$$

Segue che esiste  $1 < \tau < 2$  t.c. per  $t \in (1, \tau]$

si ha  $u(t) < v(t)$



Assumiamo che esista

$$\bar{t} = \min \{ 1 < t \leq 2 \mid u(t) = v(t) \}$$

allora, se  $\bar{w} \equiv u(\bar{t})$ , si ha

$$\dot{u}(\bar{t}) = \frac{1 - 2\bar{w}}{2\bar{t}}$$

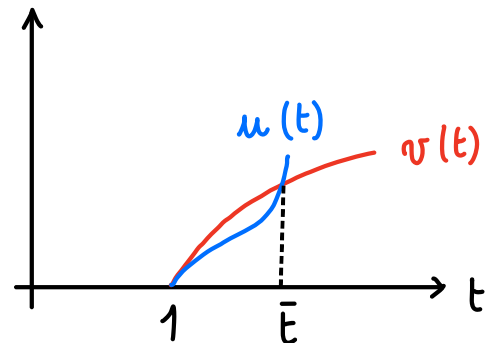
$$\dot{v}(\bar{t}) = \frac{1 - 2\bar{w}}{2}$$

notando che  $1 - 2\bar{w} > 0$  e  $1/\bar{t} < 1$  si

ottiene

$$\dot{u}(\bar{t}) < \dot{v}(\bar{t})$$

che non è possibile (si veda la figura a destra).



Segue che per  $t \in (1, 2]$

$$u(t) < v(t)$$

e dato che  $v(t) < \frac{1}{2}$  si è dimostrato che

$$\dot{v}(t) < \frac{1}{2} \quad \text{per } t \in [1, 2].$$

Si poteva rispondere più velocemente come segue.

Ripartiamo da

$$\dot{u} = \frac{1-2u}{2t}, \quad \text{con } u(1) = 0$$

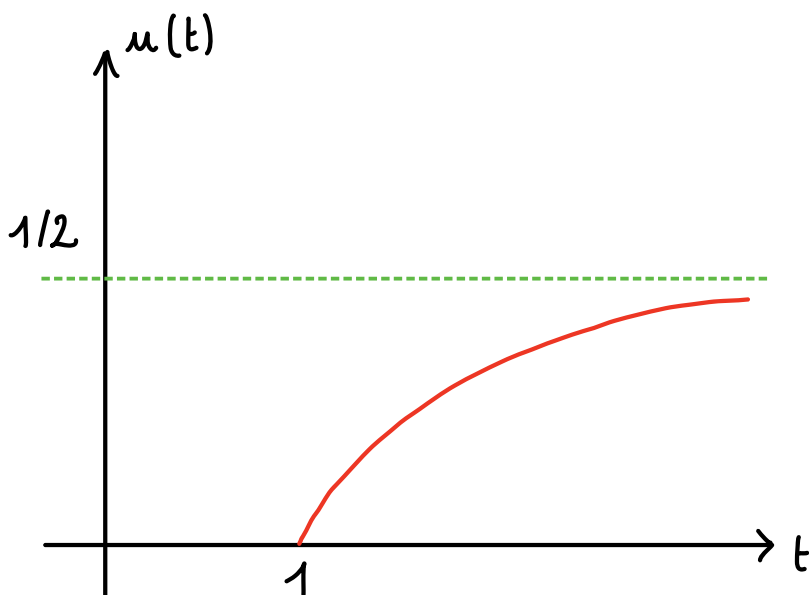
$$\frac{du}{dt} = \frac{1-2u}{2t} \quad \longrightarrow \quad \frac{dt}{t} = \frac{2 du}{1-2u}$$

$$\log t = -\log(1-2u) + \log(1-2u(1))$$

$$\log t = -\log(1-2u) = \log \frac{1}{1-2u}$$

$$t = \frac{1}{1-2u}, \quad 1-2u = \frac{1}{t}$$

$$u(t) = \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{1}{t} \right)$$



$$\lim_{t \rightarrow +\infty} u(t) = \frac{1}{2}$$

$$\dot{u}(t) = \frac{1}{2t^2} > 0$$

$$u(t) < \frac{1}{2} \quad \text{per } t \in [1, 2].$$

ii) Mostrare che  $\bar{\gamma}$ , soluzione delle equazioni di E.-L. con c.i.

$$\bar{\gamma}(1) = \frac{1}{2}, \quad \dot{\bar{\gamma}}(1) = 0$$

è un minimo debole per  $S_L$ .

Sol. ii)

Partiamo da

$$\dot{\gamma}(t) = \frac{1}{2} \left( 1 - \frac{1}{t} \right)$$

Abbiamo

$$\gamma(t) = \frac{1}{2}t - \frac{1}{2} \log t + c$$

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{2} + c \quad \longrightarrow \quad c = 0$$

$$\bar{\gamma}(t) = \frac{1}{2}(t - \log t)$$

Scriviamo l'equazione di Jacobi

$$-\frac{d(a(t)\dot{\eta})}{dt} + (c(t) - b(t))\eta = 0$$

$$a(t) = \frac{1}{2} L_{\dot{\gamma}\dot{\gamma}}(\bar{\gamma}(t), \dot{\bar{\gamma}}(t), t) = \frac{1}{2}(2t) = t \quad (> 0 \text{ per } t \in [1, 2])$$

$$b(t) = \frac{1}{2} L_{\dot{r}r}(\bar{r}(t), \dot{\bar{r}}(t), t) = \frac{1}{2}(-1) = -\frac{1}{2}$$

$$c(t) = \frac{1}{2} L_{rr}(\bar{r}(t), \dot{\bar{r}}(t), t) = 0$$

$$-\frac{d(t\dot{\eta})}{dt} = 0$$

$$-\dot{\eta} - t\ddot{\eta} = 0 \quad \begin{cases} t\ddot{\eta} + \dot{\eta} = 0 \\ \dot{\eta}(1) = 1 \\ \eta(1) = 0 \end{cases}$$

poniamo  $y = \dot{\eta}$

$$t\dot{y} + y = 0 \quad \begin{cases} \dot{y} = -\frac{1}{t}y \\ y(1) = 1 \end{cases}$$

Si può trovare direttamente  $y(t)$  (si veda più avanti), oppure consideriamo il sistema

$$\begin{cases} \dot{\xi} = -\xi \\ \xi(1) = 1 \end{cases}$$

Notiamo che nell'intervallo  $t \in [1, 2]$  vale

$$-\frac{1}{t} \geq -1$$

da cui  $\dot{y}(t) \geq -y(t)$ ; allora poiché  $\dot{\xi}(t) = -\xi(t)$

possiamo dire che  $y(t) \geq \xi(t)$  per  $t \in [1, 2]$

Inoltre

$$\xi(t) = a e^{-t}, \quad \xi(1) = 1 = \frac{a}{e}, \quad a = e$$

$$\xi(t) = e^{1-t} > 0$$

Si conclude che  $y(t) \geq \xi(t) > 0$  per  $t \in [1, 2]$ .

Allora  $\eta(t)$  è una funzione monotona crescente (almeno nell'intervallo di interesse) e non ci sono valori coniugati a  $t = 1$  lungo  $\bar{\eta}(t)$ .

Si poteva trovare direttamente  $\eta(t)$ :

$$\begin{cases} t\ddot{\eta} + \dot{\eta} = 0 \\ \eta(1) = 0 \\ \dot{\eta}(1) = 1 \end{cases}$$

$$t\ddot{\eta} + \dot{\eta} = 0 \longrightarrow \frac{d(t\dot{\eta})}{dt} = 0$$

$$t\dot{\eta} = c, \quad \dot{\eta} = \frac{c}{t}, \quad \dot{\eta}(1) = 1, \quad c = 1$$

$$\eta(t) = \log t \longrightarrow$$

$$\eta(t) > 0 \quad \text{per } t \in (1, 2].$$

## Esercizio

Consideriamo la lagrangiana

$$L(q, \dot{q}) = \frac{1}{2} (\dot{q}^2 + q^2 - q), \quad q, \dot{q} \in \mathbb{R}.$$

i) Trovare la soluzione  $t \rightarrow \bar{\gamma}(t)$  dell'equazione di Eulero Lagrange per  $L$  con c.i.

$$\bar{\gamma}(0) = 1, \quad \dot{\bar{\gamma}}(0) = 0.$$

Sol. i)

$$L_{\dot{q}} = \dot{q}, \quad L_q = q - \frac{1}{2}$$

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

$$\ddot{q} = q - \frac{1}{2}$$

$$q(t) = a e^t + b e^{-t} + \frac{1}{2}$$

$$q(0) = 1, \quad \dot{q}(0) = 0$$

$$a + b + \frac{1}{2} = 1 \quad \longrightarrow \quad a + b = \frac{1}{2}$$

$$a - b = 0 \quad \longrightarrow \quad a = b$$



$$a = b = \frac{1}{4}$$

$$q(t) = \frac{1}{2} \cosh t + \frac{1}{2} = \frac{1}{2} (1 + \cosh t)$$

$$\bar{\gamma}(t) = \frac{1}{2} (1 + \cosh t).$$

ii) Mostrare che  $\forall T > 0$ ,  $\bar{\gamma}$  è un minimo  
debole di

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

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

Sol. ii)

$$a(t) = \frac{1}{2} L_{\dot{q}\dot{q}}(\bar{\gamma}(t), \dot{\bar{\gamma}}(t)) = \frac{1}{2} > 0$$

$$b(t) = \frac{1}{2} L_{\dot{q}q}(\bar{\gamma}(t), \dot{\bar{\gamma}}(t)) = 0$$

$$c(t) = \frac{1}{2} L_{qq}(\bar{\gamma}(t), \dot{\bar{\gamma}}(t)) = \frac{1}{2}$$

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

$$\ddot{\eta} = \eta$$

Consideriamo il sistema

$$\begin{cases} \ddot{\eta} = \eta \\ \eta(0) = 0 \\ \dot{\eta}(0) = 1 \end{cases}$$

$$\eta(t) = a e^t + b e^{-t}$$

$$a + b = 0, \quad a = -b$$

$$a - b = 1, \quad b = -\frac{1}{2}$$

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

Perciò per  $t \in (0, T]$  si ha  $a(t) > 0$  e

$$\eta(t) > 0, \quad \forall T > 0$$

iii) Fissiamo  $T > 0$ , calcolare la slope function del campo di estremali  $\{\gamma_\alpha(t)\}_\alpha$  definito in  $\{(t, \alpha) : t \in (0, T), \alpha \in \mathbb{R}\}$  dalle soluzioni dell'eq. di E. - L. per  $L$  con c. i.

$$\gamma_\alpha(0) = 1, \quad \dot{\gamma}_\alpha(0) = \alpha.$$

Sol. iii)

$$q(t) = a e^t + b e^{-t} + \frac{1}{2}$$

$$q(0) = a + b + \frac{1}{2} = 1$$

$$a - b = \alpha, \quad a = b + \alpha$$

$$2b + \alpha = \frac{1}{2}$$

$$b = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} - \alpha \right), \quad a = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} + \alpha \right)$$

$$\begin{aligned} \gamma(t, \alpha) &= \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} + \alpha \right) e^t + \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} - \alpha \right) e^{-t} + \frac{1}{2} \\ &= \frac{1}{2} (1 + \cosh t) + \alpha \sinh t \end{aligned}$$

Triviamo

$$q = \frac{1}{2} (1 + \cosh t) + \alpha \sinh t := \gamma(t, \alpha)$$

allora

$$\alpha = a(t, q) = \frac{1}{\sinh t} \left[ q - \frac{1}{2} (1 + \cosh t) \right]$$

$$\beta(t, q) = \gamma_t(t, a(t, q)) =$$

$$\frac{1}{2} \sinh t + \frac{\cosh t}{\sinh t} \left[ q - \frac{1}{2} (1 + \cosh t) \right]$$

$$\beta(t, q) = \frac{1}{2} \sinh t + \operatorname{ctht} \left[ q - \frac{1}{2} (1 + \cosh t) \right].$$

iv) Scrivere le equazioni di Carathéodory e calcolare la funzione iconale  $S(q, t)$ .

Sol. iv)

Consideriamo il sistema

$$\begin{cases} S_q = \bar{L}_q \\ S_t = \bar{L} - \rho \bar{L}_q \end{cases}$$

dove

$$\bar{L} = L(q, \rho(t, q), t)$$

$$L = \frac{1}{2} (\dot{q}^2 + q^2 - q)$$

$$\bar{L} = \frac{1}{2} (\rho^2 + q^2 - q)$$

$$\bar{L}_q = \rho.$$

Si ha

$$S_q = \frac{1}{2} \sinh t + \coth t \left[ q - \frac{1}{2} (1 + \cosh t) \right].$$

Poniamo per comodità

$$s = \sinh t$$

$$c = \cosh t$$

$$S_q = \frac{1}{2} \rho + \operatorname{cth} t \left[ q - \frac{1}{2} (1+c) \right]$$

$$\begin{aligned} S_t &= \frac{1}{2} \rho^2 + \frac{1}{2} q^2 - \frac{1}{2} q - \rho^2 \\ &= -\frac{1}{2} \rho^2 + \frac{1}{2} q^2 - \frac{1}{2} q. \end{aligned}$$

Integriamo l'espressione di  $S_q$  rispetto a  $q$

$$\begin{aligned} S(q,t) &= \frac{1}{2} q \rho + \operatorname{cth} t \left[ \frac{1}{2} q^2 - \frac{1}{2} q (1+c) \right] + \psi(t) \\ &= \frac{1}{2} q^2 \operatorname{cth} t + \frac{1}{2} q [\rho - (1+c) \operatorname{cth} t] + \psi(t). \end{aligned}$$

Riscriviamo  $S_t$

$$\begin{aligned} S_t &= \frac{1}{2} (q^2 - q) - \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{4} \rho^2 + \operatorname{cth}^2 t \left( q - \frac{1}{2} (1+c) \right)^2 + c \left( q - \frac{1}{2} (1+c) \right) \right] \end{aligned}$$

$$= \frac{1}{2} q^2 (1 - \operatorname{cth}^2 t) - \frac{1}{2} q [1 - (1+c) \operatorname{cth}^2 t$$

$$+ c] - \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{4} \rho^2 + \frac{1}{4} (1+c)^2 \operatorname{cth}^2 t - \frac{1}{2} c (1+c) \right]$$

$$1 - \operatorname{cth}^2 t = -\frac{1}{\rho^2}$$

$$(1+c)(1 - \text{cch}^2 t) = - \frac{1+c}{\rho^2}$$

$$= \frac{1}{4} \left[ (1+c)(c-1) + \frac{1}{4} (1+c)^2 \text{cch}^2 t - \frac{1}{2} c (1+c) \right]$$

$$= \frac{1}{4} (1+c) \left[ c-1 + (1+c) \text{cch}^2 t - 2c \right]$$

$$= \frac{1}{4} (1+c)^2 (\text{cch}^2 t - 1) = \frac{1}{4} \left( \frac{1+c}{\rho} \right)^2$$

●  $S_t = - \frac{1}{2\rho^2} q^2 + \frac{1}{2} q \left( \frac{1+c}{\rho^2} \right) - \frac{1}{8} \left( \frac{1+c}{\rho} \right)^2.$

Deriviamo  $S(q,t)$  scritta sopra rispetto al tempo, si ha

●  $S_t(q,t) = - \frac{1}{2s^2} q^2 + \frac{1}{2} q \left[ c + \frac{1}{\rho^2} (1+c) - c \right] + \psi'(t)$

$$= - \frac{1}{2s^2} (q^2 - q - qc) + \psi'(t)$$

Confrontando ● con ● si ottiene

$$\psi(t) = \int - \frac{1}{8} \left( \frac{1+c}{\rho} \right)^2 dt$$

Consideriamo  $\int \left( \frac{1+c}{\rho} \right)^2 dt ;$

notiamo che  $\frac{d}{dt} \left( \frac{1+c}{\lambda} \right) = - \frac{1+c}{\lambda^2}$

Allora

$$\begin{aligned} \int \left( \frac{1+c}{\lambda} \right)^2 dt &= \int \left( - \frac{1+c}{\lambda^2} \right) (-(1+c)) dt \\ &= - \frac{(1+c)^2}{\lambda^2} + \int (1+c) dt \\ &= t - \frac{1+c^2-\lambda^2+2c}{\lambda^2} + \text{cost} \end{aligned}$$

e ponendo la costante uguale a 0 si ha

$$f(t) = - \frac{1}{8} \left( t - \frac{2(1+c)}{\lambda} \right)$$

La funzione iconale risulta

$$\begin{aligned} S(q,t) &= \frac{1}{2} q^2 \text{cch}t + \frac{1}{2} q \left[ \text{senh}t - \right. \\ &\quad \left. \text{cch}t (1 + \text{cosh}t) \right] - \frac{1}{8} t + \frac{1}{4} \frac{1 + \text{cosh}t}{\text{senh}t} \end{aligned}$$