



## 1

Un punto materiale  $P$  di massa  $m$  è vincolato a scorrere senza attrito sull'asse orizzontale  $x$  di un sistema di riferimento  $Oxyz$  con  $y$  verticale ascendente:  $g = (0, -g, 0)$ . Una molla di lunghezza a riposo nulla e di costante elastica  $h > 0$  è tesa tra  $O$  e  $P$ . Il punto  $P$  è inoltre estremità di una sbarretta di massa trascurabile di lunghezza  $L$ . Nell'altra estremità della sbarretta è vincolato un punto materiale  $Q$  anch'esso di massa  $m$ . Considerare quali parametri Lagrangiani  $x$  di  $P$  e l'angolo  $\varphi$  valutato in senso anti-orario nel semi-spazio  $z > 0$ , dalla semiretta verticale basata su  $P$ , parallela a  $y$  e orientata come  $-y$ , alla semiretta basata su  $P$ , e orientata come  $PQ$ .

Determinare *esplicitamente* le pulsazioni  $\omega_1$  e  $\omega_2$  delle piccole oscillazioni attorno ad un equilibrio stabile.

## 2

Si consideri la mappa di  $\mathbb{R}^2 = T^*\mathbb{R}$  in sè:

$$\begin{cases} \tilde{q} &= -p, \\ \tilde{p} &= q + A p^2, \end{cases}$$

ove  $A > 0$ . Dimostrare, o confutare, che tale mappa sia una Trasformazione Canonica, di valenza eventualmente da determinarsi.

## 3

A scelta, tra le due seguenti alternative:

1) Teorema di Routh, enunciato e dimostrazione. Dati due punti materiali di massa  $m_P$  e  $m_S$  soggetti alla mutua forza gravitazionale Newtoniana (indicare con  $h$  la costante di Cavendish), considerare l'applicazione di Routh al problema di Kepler in  $\mathbb{R}^3 \setminus \{0\}$  e dunque al problema piano  $\mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$ , riducendo infine tale sistema 2-dim. ad uno 1-dim. Fare attenzione all'uso opportuno della massa ridotta.

oppure:

2) Problema della brachistocrona, in dettaglio.

(Facoltativo, ma **solo** dopo aver risposto ai tre quesiti precedenti: Problema delle bolle di sapone (superficie minima) tra due cerchi, con lo stesso asse, di ugual raggio  $R$  e distanti tra loro  $2\ell$ .)

Soluzione di **1**

$$\begin{aligned}x_P &= x, & y_P &= 0, \\x_Q &= x + L \sin \varphi, & y_Q &= -L \cos \varphi.\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}U(x, \varphi) &= \frac{h}{2}x^2 - mgL \cos \varphi. \\T(x, \dot{x}, \varphi, \dot{\varphi}) &= \frac{1}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m[(\dot{x} + L \cos \varphi \dot{\varphi})^2 + (L \sin \varphi \dot{\varphi})^2] = \\&= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{\varphi} \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} 2m & mL \cos \varphi \\ mL \cos \varphi & mL^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{\varphi} \end{pmatrix} = \frac{1}{2} a_{ij} \dot{q}^i \dot{q}^j.\end{aligned}$$

Matrice cinetica:  $a_{ij}(x, \varphi)$ . Equilibri:

$$\begin{aligned}0 &= \frac{\partial U}{\partial x} = hx, \\0 &= \frac{\partial U}{\partial \varphi} = mgL \sin \varphi.\end{aligned}$$

$\Rightarrow (0, 0), (0, \pi)$ .

$$\nabla^2 U(x, \varphi) = \begin{pmatrix} h & 0 \\ 0 & mgL \cos \varphi \end{pmatrix}$$

Si può applicare il teorema dell'Hessiano non-degenere:  $\det \nabla^2 U(x, \varphi)(0, 0) \neq 0$ ,  $\det \nabla^2 U(x, \varphi)(0, \pi) \neq 0$ ,

$\det \nabla^2 U(x, \varphi)(0, 0)$  è def. pos.  $\Rightarrow (0, 0)$  è stabile,

$\det \nabla^2 U(x, \varphi)(0, \pi)$  non è def. pos.  $\Rightarrow (0, \pi)$  è instabile.

En. cinetica di piccola oscill. attorno a  $(0, 0)$ :

$$T^{(0)}(\dot{x}, \dot{\varphi}) = \frac{1}{2} a_{ij}(0, 0) \dot{q}^i \dot{q}^j = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{\varphi} \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} 2m & mL \\ mL & mL^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{\varphi} \end{pmatrix}.$$

Per le frequenze di piccola oscillazione si deve risolvere:

$$\begin{aligned}\det(\nabla^2 U(x, \varphi)(0, 0) - \omega^2 a(0, 0)) &= 0, \\ \det \begin{pmatrix} h - 2m\omega^2 & -mL\omega^2 \\ -mL\omega^2 & mgL - mL^2\omega^2 \end{pmatrix} &= 0, \\ (\omega^2)_{1,2} &= \frac{2mg + hL \pm \sqrt{4m^2g^2 + h^2L^2}}{2mL}. \\ \omega_1 &= \sqrt{\frac{2mg + hL + \sqrt{4m^2g^2 + h^2L^2}}{2mL}}, \quad \omega_2 = \sqrt{\frac{2mg + hL - \sqrt{4m^2g^2 + h^2L^2}}{2mL}}.\end{aligned}$$

Soluzione di **2**

Dato che siamo in  $\mathbb{R}^2$ , è sufficiente verificare che la tr. è un diffeom. e che  $|\det J| = \text{cost.}$ , nel nostro caso:  $J = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 2Ap \end{pmatrix}$

quindi  $\det J = 1$  e dato che la mappa è (fatto facilmente verificabile direttamente, farlo!) iniettiva e suriettiva, è effettivamente un diffeom. e dunque è una TC con  $c = 1$ .

**Non** è applicabile il teorema di inversione globale legato alla def. pos. uniforme della parte simmetrica dello Jacobiano, che è:  $\text{sym} \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 2Ap \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 2Ap \end{pmatrix}$ , degenere.