

Esercizio 1 Tra tutte le curve che passano per due punti A e B in un piano verticale (con B ad un'altezza minore o uguale di quella di A), determinare quella che gode della proprietà seguente: una particella inizialmente in quiete in A che si cade lungo di essa sotto l'influenza della gravità e in assenza di attrito impiega il tempo minimo per raggiungere B (tale curva si dice *brachistocrona*).

A tale scopo, una volta fissato un sistema di coordinate come in Figura 1.

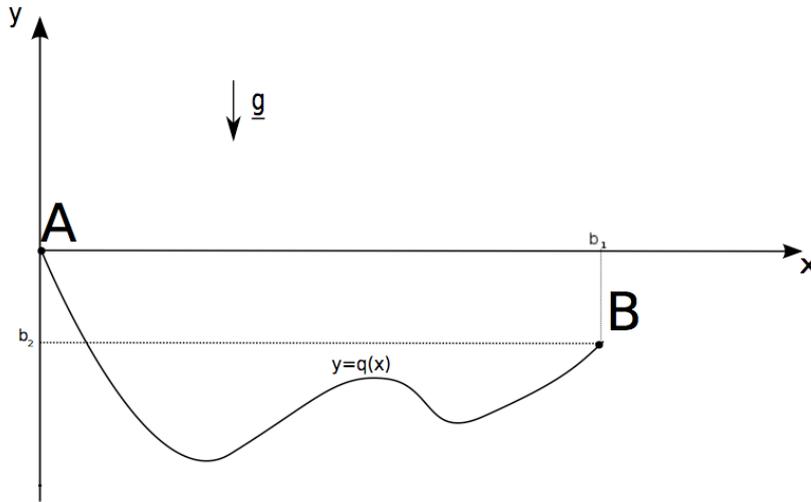


Figura 1: Sistema di coordinate

- Si mostri che il problema corrisponde a minimizzare il funzionale

$$A_{0,b_1}^{\mathcal{L}}(q) = \int_0^{b_1} \mathcal{L}(q(x), \dot{q}(x)) dx, \quad \mathcal{L}(q(x), \dot{q}(x)) := \sqrt{\frac{1 + \dot{q}^2}{-2gq}}$$

nello spazio delle curve $\mathcal{M}_{0,b_1}(0, b_2)$. Qui $\mathbf{g} = (0, -g)$ è l'accelerazione di gravità, $y = q(x)$ rappresenta il profilo della curva, $A_{0,b_1}^{\mathcal{L}}(q)$ ha il significato fisico di "tempo necessario a percorrere la curva $y = q(x)$ da A a B ", e il puntino in $\dot{q}(x)$ rappresenta la derivata rispetto a x . [Suggerimento: si usi la conservazione dell'energia meccanica $E = \frac{m}{2}v(x)^2 + mgq(x)$ per ricavare la velocità della particella nel punto $(x, q(x))$, e quindi il tempo di percorrenza.]

- Si scriva l'equazione di Eulero-Lagrange per la curva ottimale.
- Mostrare che tale equazione è risolta da una *cicloide* con cuspidi nel punto di partenza. [Suggerimento: si ricordi che l'equazione parametrica di una cicloide con cuspidi nell'origine è

$$\begin{cases} x = r(t - \sin t) \\ y = r(1 - \cos t) \end{cases}$$

da cui si vede che la sua equazione cartesiana ha la forma $y = r(1 - \cos \varphi(x/r))$ dove $\varphi = h^{-1}$ è la funzione inversa di $h(t) = t - \sin t$.]

Esercizio 2 Determinare la forma che assume una corda pesante di lunghezza ℓ , i cui estremi sono fissati nei punti A e B del piano verticale $x - y$ (tale forma definisce una curva chiamata *catenaria*). A tale scopo, si determini la curva passante in A e B che minimizza l'energia potenziale gravitazionale, tra tutte quelle a lunghezza fissata ℓ . Si fissi il sistema di coordinate come in Figura 1 e si proceda come segue.

- Si mostri che il problema corrisponde a minimizzare il funzionale

$$A_{0,b_1}^{\mathcal{L}}(q) = \int_0^{b_1} \mathcal{L}(q(x), \dot{q}(x)) dx, \quad \mathcal{L}(q(x), \dot{q}(x)) := -(\lambda - g\rho q) \sqrt{1 + \dot{q}^2}$$

nello spazio delle curve $\mathcal{M}_{0,b_1}(0, b_2)$. Qui $\mathbf{g} = (0, -g)$ è l'accelerazione di gravità, ρ la densità lineare della corda, e λ una costante (moltiplicatore di Lagrange) che va fissata in modo tale che la lunghezza totale della curva $\int_0^{b_1} \sqrt{1 + \dot{q}^2(x)} dx$ sia uguale ad ℓ . [Suggerimento: si osservi che l'energia potenziale gravitazionale di un elemento $d\ell$ di curva attorno a $(x, q(x))$ è $\rho g \sqrt{1 + \dot{q}^2(x)} dx$.]

- Si scriva l'equazione di Eulero-Lagrange per la curva ottimale.
- Mostrare che tale equazione è risolta da un coseno iperbolico di ampiezza opportuna.

Esercizio 3 Si consideri il problema dei due corpi, i.e., il moto in campo centrale di due particelle di massa m_1, m_2 che si attraggono con la forza generata dal potenziale gravitazionale $V(\rho) = -k/\rho$ con $k > 0$. Si verifichi che, in aggiunta agli integrali primi E ed L , il moto relativo ammette un'ulteriore grandezza conservata, definita in termini del *vettore di Runge-Lenz* $\mathbf{A} = \mu \dot{\mathbf{r}} \wedge \mathbf{L} - \mu k \hat{\mathbf{r}}$. In particolare, si verifichi che: (i) le tre componenti di \mathbf{A} sono integrali primi del moto; (ii) \mathbf{A} è ortogonale a \mathbf{L} ; (iii) $|\mathbf{A}|^2$ è una funzione di E e di L . Quindi \mathbf{A} definisce una sola grandezza conservata aggiuntiva oltre E ed \mathbf{L} , che può essere scelta come l'angolo tra \mathbf{A} ed un asse di riferimento sul piano dell'orbita.

Usando la conservazione di \mathbf{A} , si determini l'equazione della traiettoria in coordinate polari. In particolare, si scriva $\mathbf{A} \cdot \mathbf{r} = \mathbf{r} \cdot (\mu \dot{\mathbf{r}} \wedge \mathbf{L} - \mu k \hat{\mathbf{r}})$ in coordinate polari e si riconosca che tale equazione è equivalente a $\rho(1 + e \cos(\theta - \theta_0)) = L^2/\mu k$, con $e = |\mathbf{A}|/\mu k$. Nel caso $0 \leq e < 1$ si è già verificato a lezione che $\rho = \rho(\theta)$ descrive al variare di θ il luogo dei punti la cui somma delle distanze da due punti detti fuochi (uno dei quali coincidente con l'origine) è costante (ellisse). Nei casi in cui $e \geq 1$, si verifichi esplicitamente che l'equazione $\rho(\theta) = \rho_0/(1 + e \cos(\theta - \theta_0))$ descrive una conica con uno dei fuochi centrato nell'origine, i.e., si verifichi che:

1. per $e = 1$, $\rho = \rho(\theta)$ descrive al variare di θ il luogo dei punti equidistante dall'origine e da una retta non passante per l'origine detta direttrice (parabola);
2. per $e > 1$, $\rho = \rho(\theta)$ descrive al variare di θ il luogo dei punti la cui differenza delle distanze da due punti detti fuochi (uno dei quali coincidente con l'origine) è costante (iperbole).