

1 Campi localmente conservativi

Esercizio 1 Un punto materiale è vincolato a muoversi sul piano cartesiano xy sede del campo di forze

$$\mathbf{F}(x, y) = \varepsilon \left(-\frac{y}{x^2 + y^2} \mathbf{i} + \frac{x}{x^2 + y^2} \mathbf{j} \right), \quad (1)$$

dove $\varepsilon > 0$ è una costante con le dimensioni di una energia.

È conservativo il campo (1)?

Soluzione

Le componenti cartesiane della forza sono:

$$F_x(x, y) = -\varepsilon \frac{y}{x^2 + y^2}, \quad F_y(x, y) = \varepsilon \frac{x}{x^2 + y^2} \quad (2)$$

Tali funzioni sono definite nel campo connesso $E = \mathbb{R}^2 - \{(0, 0)\}$, che è manifestamente non semplicemente connesso. Studiamo il comportamento di tali funzioni in un intorno di $(0, 0)$. Dobbiamo calcolare il seguente limite:

$$\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} F_x(x, y) = -\varepsilon \lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} \frac{y}{x^2 + y^2} \quad (3)$$

Passando a coordinate polari nel piano: $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$, si ha:

$$\lim_{(x,y) \rightarrow (0,0)} F_x(x, y) = -\varepsilon \sin \varphi \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{1}{r} = \begin{cases} -\varepsilon \cdot (+\infty) = -\infty, & \text{se } \sin \varphi > 0 \\ -\varepsilon \cdot (-\infty) = +\infty, & \text{se } \sin \varphi < 0 \end{cases}$$

Cioè dipende dalla direzione secondo cui ci avviciniamo al punto di accumulazione $(0, 0)$. Ne segue che il limite (3) non esiste. Analoga conclusione per l'altra componente della forza. Quindi $(0, 0)$ è una singolarità per tali funzioni. In fig. riportiamo il grafico di $F_x(x, y)$.

D'altra parte il campo vettoriale assegnato è irrotazionale, giacché

$$\frac{\partial F_x}{\partial y} = \frac{\partial F_y}{\partial x}$$

Proviamo quindi a trovare la più generale primitiva $U(x, y)$, i.e. il potenziale da cui deriva la forza \mathbf{F} . Deve essere

$$\frac{\partial U}{\partial x} = F_x, \quad \frac{\partial U}{\partial y} = F_y \quad (4)$$

Utilizziamo la seconda delle (4)

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial y} = \varepsilon \frac{x}{x^2 + y^2} &\implies U(x, y) = \varepsilon x \int \frac{dy}{x^2 + y^2} \\ &= \varepsilon \int \frac{d(y/x)}{1 + \left(\frac{y}{x}\right)^2} = \varepsilon \arctan\left(\frac{y}{x}\right) + f(x) \end{aligned}$$

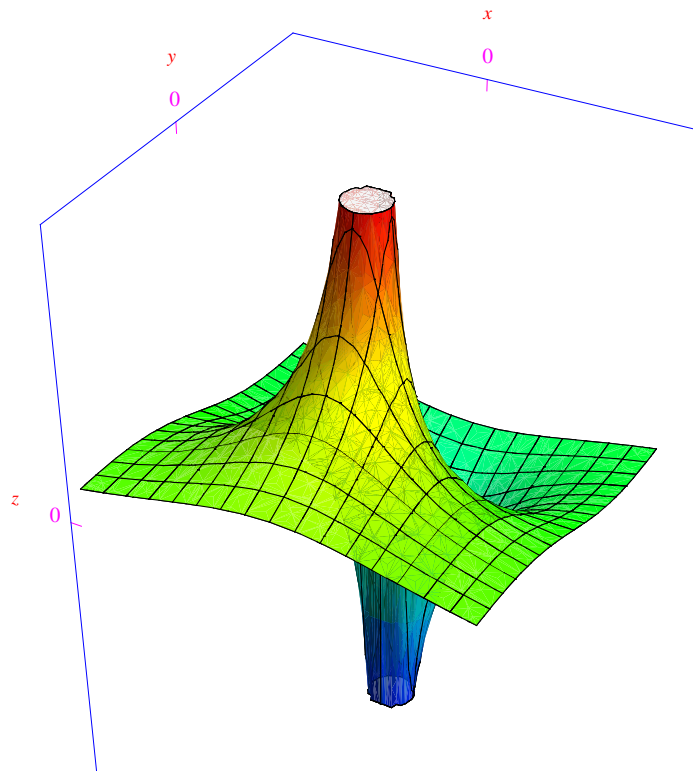


Figura 1: Esercizio (??). Grafico della componente $F_x(x, y)$ della forza. Si noti la singolarità nell'origine.

Dalla prima delle (4)

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial x} &= -\varepsilon \frac{y}{x^2 + y^2} \\ \iff -\varepsilon \frac{1}{1 + \frac{y^2}{x^2}} \cdot \left(-\frac{y}{x^2}\right) + f'(x) &= -\varepsilon \frac{y}{x^2 + y^2} \\ \iff f'(x) = 0 &\iff f(x) = C, \quad \forall C \in \mathbb{R} \end{aligned}$$

Finalmente

$$U(x, y) = \varepsilon \arctan\left(\frac{y}{x}\right) + C$$

Assumendo nullo il potenziale lungo l'asse y (zero dell'energia potenziale) si ha

$$U(x, y) = \varepsilon \arctan\left(\frac{y}{x}\right)$$

e quindi l'energia potenziale

$$V(x, y) = -\varepsilon \arctan\left(\frac{y}{x}\right) \quad (5)$$

Osserviamo innanzitutto che la funzione (5) non è continua su tutto il campo E , ma in un suo sottoinsieme (in fig. 2 riportiamo il grafico di $U(x, y)$). Precisamente:

$$E' = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid x \neq 0, -\infty < y < +\infty\},$$

Proviamo allora a calcolare il lavoro eseguito dalle forze del campo nello spostamento del punto materiale lungo una circonferenza di centro l'origine e raggio R :

$$L = \oint_{+\gamma} F_x dx + F_y dy = -\varepsilon \oint_{+\gamma} \frac{y dx - x dy}{x^2 + y^2}$$

Una rappresentazione parametrica di tale luogo geometrico è

$$x = R \cos \theta, \quad y = R \sin \theta, \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

Ne segue

$$\begin{aligned} L &= -\varepsilon \int_0^{2\pi} \frac{R(\sin \theta) \cdot (-R \sin \theta) - R \cos \theta (\cos \theta)}{R^2} d\theta \\ &= \varepsilon \int_0^{2\pi} d\theta = 2\pi\varepsilon \end{aligned}$$

cioè il campo di forze assegnato non è conservativo. Ciò è una conseguenza della topologia di E (campo connesso ma non semplicemente connesso) a causa della singolarità in $(0, 0)$. Possiamo aggirare tale singolarità e le discontinuità di $V(x, y)$ sull'asse y , riferendoci alla restrizione di $V(x, y)$ ai semipiani $x > 0$ e $x < 0$, in ciascuno dei quali preso separatamente, il campo è conservativo. Diremo dunque, che il campo è *localmente conservativo*: il lavoro svolto lungo un qualunque percorso chiuso contenuto in uno dei predetti semipiani, è nullo.

Il seguente esercizio mostra che la richiesta di connessione lineare semplice, è una condizione sufficiente ma non necessaria per l'integrabilità di una forma differenziale lineare.

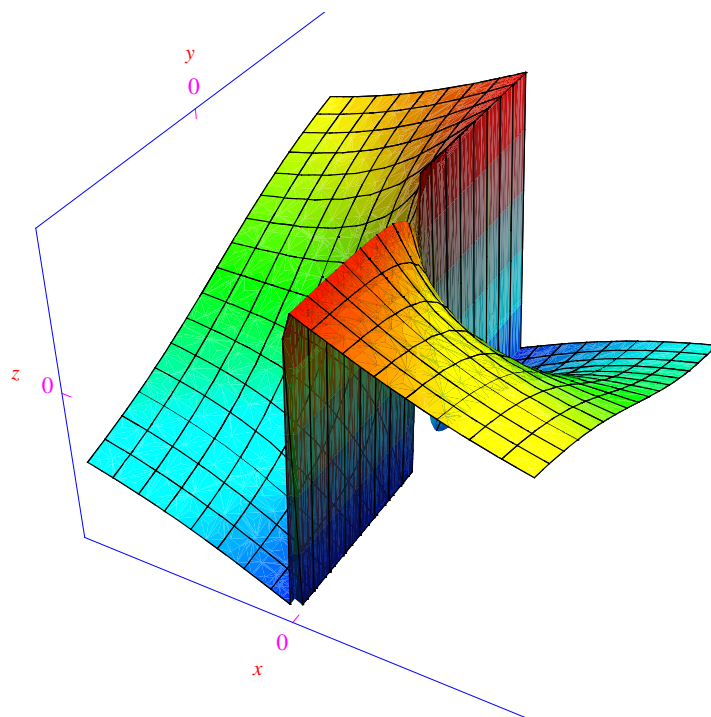


Figura 2: Grafico dell'energia potenziale (5).