

Campi vettoriali e integrazione di forme differenziali

1) Sono dati i campi vettoriali piani

$$\mathbf{F}(x, y) = \frac{1}{2}y^2 \mathbf{i} + xy \mathbf{j}; \quad \mathbf{H}(x, y) = \frac{1}{2}y^2 \mathbf{i} - xy \mathbf{j}.$$

- i) Dire quale dei due è conservativo motivando la risposta.
- ii) Date le forme differenziali:

$$\omega_1 = \frac{1}{2}y^2 dx + xy dy, \quad \omega_2 = \frac{1}{2}y^2 dx - xy dy,$$

calcolare

$$\int_{\gamma} \omega_i \quad i = 1, 2$$

dove γ è la curva di equazione

$$\mathbf{r}(t) = \frac{1}{t} \mathbf{i} + \sqrt{t} \mathbf{j}, \quad t \in [1, 2].$$

2) Sia $f(r) \in \mathcal{C}^1(0, +\infty)$, dove $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$.

- i) Verificare che

$$\nabla r = \frac{x}{r} \mathbf{i} + \frac{y}{r} \mathbf{j} + \frac{z}{r} \mathbf{k}, \quad \forall (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, 0)\}$$

- ii) Dimostrare che la forma differenziale

$$\omega = f(r)[x dx + y dy + z dz]$$

è esatta in $\mathbb{R}^3 \setminus \{(0, 0, 0)\}$.

3) Supponiamo che il campo vettoriale

$$\mathbf{u}(x, y) = u_1(x, y) \mathbf{i} + u_2(x, y) \mathbf{j}, \quad \mathbf{u} \in \mathcal{C}^1(\mathbb{R}^2)$$

rappresenti, in ogni punto (x, y) , la velocità della particella di un fluido (piano, incompressibile e di densità costante) che si trova in quel punto. Si consideri la forma differenziale

$$\omega = -u_2(x, y) dx + u_1(x, y) dy$$

e sia γ una curva nel piano, chiusa, semplice, regolare a tratti e orientata positivamente.

Verificare che

$$\oint_{\gamma} \omega = \oint_{\gamma} \mathbf{u} \cdot \mathbf{N}_e ds$$

dove \mathbf{N}_e è, in ogni punto di γ , il versore normale diretto verso l'esterno della regione racchiusa dalla curva (versore normale esterno). Dimostrare che ω è esatta se e solo se

$$\partial_x u_1(x, y) + \partial_y u_2(x, y) = 0 \quad \forall (x, y) \in \mathbb{R}^2$$

Soluzioni

1) I campi sono entrambi definiti su tutto il piano e sono di classe $\mathcal{C}^1(\mathbb{R}^2)$. Abbiamo

$$\partial_y F_1(x, y) = \partial_x F_2(x, y) = y$$

per cui \mathbf{F} è conservativo. Nel caso di \mathbf{H} , le due derivate differiscono per il segno, per cui \mathbf{H} non è conservativo.

Il calcolo del lavoro del campo \mathbf{F} si può fare osservando che un potenziale è dato dalla funzione

$$U(x, y) = xy^2/2$$

per cui

$$L = U(x(2), y(2)) - U(x(1), y(1)) = \frac{1}{2} - \frac{1}{2} = 0$$

(la curva γ è parte di una linea equipotenziale).

Nel caso di \mathbf{H} , si deve calcolare

$$\begin{aligned} L &= \int_{\gamma} \frac{y^2}{2} dx - xy dy \\ &= \int_1^2 \left[\frac{t}{2} \left(-\frac{1}{t^2} \right) - \frac{\sqrt{t}}{t} \frac{1}{2\sqrt{t}} \right] dt = \int_1^2 (-1/t) dt = -\log 2. \end{aligned}$$

2) La forma è esatta perchè

$$\omega = rf(r) \left[\frac{x}{r} dx + \frac{y}{r} dy + \frac{z}{r} dz \right] = dU$$

dove $U(r) = \int rf(r) dr$. Infatti,

$$\partial_x U(r) = U'(r) \partial_x r = rf(r) \frac{x}{r} = f(r)x;$$

$$\partial_y U(r) = U'(r) \partial_y r = rf(r) \frac{y}{r} = f(r)y;$$

$$\partial_z U(r) = U'(r) \partial_z r = rf(r) \frac{z}{r} = f(r)z.$$

Dunque, il campo $\mathbf{F} = f(r)x\mathbf{i} + f(r)y\mathbf{j} + f(r)z\mathbf{k}$ (campo centrale) è conservativo per qualsiasi $f \in \mathcal{C}^1(0, +\infty)$.

Soluzione alternativa : Il campo \mathbf{F} è irrotazionale nell'aperto $D = \mathbb{R}^3 / \{(0, 0, 0)\}$ (fare la verifica diretta). Tale insieme è *semplicemente connesso*: ogni curva chiusa contenuta in D è deformabile con continuità in un punto senza uscire dal dominio stesso. Dunque la condizione $\mathbf{rot} \mathbf{F} = \mathbf{0}$ è *necessaria e sufficiente* perchè \mathbf{F} sia conservativo in D .

3) Parametizziamo γ con l'ascissa curvilinea s :

$$\mathbf{r}(s) = x(s)\mathbf{i} + y(s)\mathbf{j}, \quad s \in [0, L]$$

(L lunghezza di γ). Abbiamo allora:

$$\begin{aligned} \oint_{\gamma} \omega &= \int_0^L \left(-u_2(x(s), y(s)) x'(s) + u_1(x(s), y(s)) y'(s) \right) ds \\ &= \int_0^L \left(u_1(x(s), y(s)) \mathbf{i} + u_2(x(s), y(s)) \mathbf{j} \right) \cdot (y'(s) \mathbf{i} - x'(s) \mathbf{j}) ds \end{aligned}$$

Definendo

$$\mathbf{N}_e = y'(s) \mathbf{i} - x'(s) \mathbf{j}$$

possiamo scrivere l'ultimo integrando nella forma $\mathbf{u} \cdot \mathbf{N}_e$.

Poiché il versore tangente alla curva è $\mathbf{T}(s) = x'(s)\mathbf{i} + y'(s)\mathbf{j}$, si vede che il vettore \mathbf{N}_e ha lunghezza unitaria ed è ortogonale a \mathbf{T} ($\mathbf{T} \cdot \mathbf{N}_e = 0$); inoltre, dalla relazione

$$\mathbf{T} \wedge \mathbf{k} = y'(s) \mathbf{i} - x'(s) \mathbf{j} = \mathbf{N}_e$$

segue che \mathbf{N}_e punta 'alla destra' di \mathbf{T} , ovvero è diretto verso l'esterno della regione racchiusa dalla curva.

Assumendo uguale a 1 la densità del fluido, il termine $\mathbf{u} \cdot \mathbf{N}_e ds$ rappresenta (approssimativamente) la quantità di fluido che attraversa *nell'unità di tempo* una porzione ds di γ in direzione uscente. L'integrale rappresenta allora il *flusso di fluido* attraverso γ , ovvero la differenza tra la quantità di fluido uscita ed entrata nell'unità di tempo nella regione delimitata da γ .

La forma ω è di classe \mathcal{C}^1 sul dominio \mathbb{R}^2 , per cui è esatta se e solo se vale la relazione

$$\partial_y(-u_2(x, y)) = \partial_x(u_1(x, y)) \quad \forall (x, y) \in \mathbb{R}^2$$

ovvero

$$\partial_x u_1(x, y) + \partial_y u_2(x, y) = 0 \quad \forall (x, y) \in \mathbb{R}^2$$

Se la forma è esatta, il flusso del fluido attraverso la frontiera di una qualunque regione del piano è nullo; ciò significa che non sono presenti sorgenti o pozzi di fluido.