

14. Curve, campi conservativi e forme differenziali

In questo capitolo discutiamo le nozioni di forza, lavoro, forma differenziale, campo, campo conservativo e potenziale, e la risolubilità dell'equazione

$$\text{grad } U = F$$

in un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$. Vedremo che il campo F è conservativo, vale a dire che $\text{grad } U = F$ è risolubile, se e solo se il lavoro lungo curve chiuse in Ω è nullo. Vedremo anche come fare a calcolare i relativi potenziali U .

D'altra parte per $n = 3$, essendo $\text{rot grad } U = 0$, per ogni funzione U di classe C^2 , una condizione necessaria perché un campo $F \in C^1$ sia conservativo è che $\text{rot } F = 0$ in Ω . In termini di forme differenziali ciò corrisponde alla condizione di forma chiusa. Vedremo nel prossimo capitolo che la condizione $\text{rot } F = 0$ è sufficiente perché F sia conservativo, nel caso in cui il dominio Ω sia semplicemente connesso.

14.a Forme differenziali, campi e lavoro

14.1 Definizione. Sia Ω un aperto di \mathbb{R}^n .

- (i) Un campo o campo di forze su Ω è una mappa $F : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$.
- (ii) Una forma differenziale ω su Ω è una applicazione $\omega : \Omega \rightarrow \mathcal{L}(\mathbb{R}^n, \mathbb{R})$ che ad ogni $x \in \Omega$, associa una applicazione lineare $\omega(x) : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$.

Forme differenziali e campi sono in corrispondenza biunivoca. Infatti se ω è una forma differenziale su Ω , allora per ogni $x \in \Omega$

$$\omega(x)(h) = \sum_{i=1}^n \phi_i(x) h^i, \quad \forall h = (h^1, h^2, \dots, h^n) \in \mathbb{R}^n$$

e introducendo il campo $F(x) = (f^1(x), f^2(x), \dots, f^n(x))^T$,

$$\omega(x)(h) = F(x) \bullet h \quad \forall h \in \mathbb{R}^n \quad \forall x \in \Omega. \quad (14.1)$$

Diremo che F è il campo associato alla forma ω o che ω è la forma associata al campo F .

Infine si dice che una forma differenziale è di classe C^k se le sue componenti sono di classe C^k , equivalentemente se e solo se il campo di forze ad essa associato è di classe C^k .

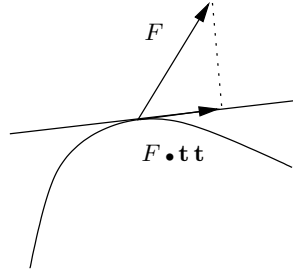


Figura 14.1. Componente tangente di un campo.

14.b Integrazione lungo una curva, lavoro

Definiamo ora il lavoro di una forma differenziale lungo una curva come l'integrale del lavoro elementare lungo la curva.

14.2 Definizione. *Date una forma differenziale ω in un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ e una curva $\gamma : [a, b] \rightarrow \Omega$ di classe $C^1(\Omega)$ si chiama lavoro di ω lungo γ , o integrale della forma ω lungo γ , il numero reale indicato con $\int_\gamma \omega$ o con $\mathcal{L}(\gamma, \omega)$,*

$$\int_\gamma \omega = \mathcal{L}(\gamma, \omega) := \int_a^b \langle \omega(\gamma(s)), \gamma'(s) \rangle ds. \tag{14.2}$$

Analogamente, se $F \in C^0(\Omega; \mathbb{R}^n)$ è un campo continuo, il lavoro del campo F lungo γ , è definito come

$$\int_\gamma F ds := \int_a^b F(\gamma(s)) \bullet \gamma'(s) ds.$$

È facile convincersi che

- o il lavoro è un funzionale lineare sulle forme, $\int_\gamma (\omega + \eta) = \int_\gamma \omega + \int_\gamma \eta$ e $\int_\gamma \lambda \omega = \lambda \int_\gamma \omega$ per ogni coppia di forme ω, η e ogni $\lambda \in \mathbb{R}$,
- o se F è il campo di forze associato ad ω , allora $\int_\gamma \omega = \int_\gamma F ds$,
- o il lavoro fatto da ω lungo γ non cambia se si riparametrizza γ conservando il verso e cambia segno se si riparametrizza γ con il verso opposto,
- o la definizione di lavoro di una forma si estende a curve continue e regolari a tratti; in questo caso $\gamma'(s)$ è infatti limitata e continua tranne che in un numero finito di punti: l'integrando in (14.2) è dunque Riemann integrabile.

14.3 Esercizio. L'introduzione delle curve continue e C^1 a tratti fa comodo. Tuttavia essa non è essenziale in questo contesto. Infatti ogni curva γ continua e C^1 a tratti ammette una riparametrizzazione $\delta = \gamma \circ h$ di classe C^1 con $h' \geq 0$. Potremo perciò sempre sostituire la curva γ con la curva δ senza che il lavoro cambi, $\mathcal{L}(\delta, \omega) = \mathcal{L}(\gamma, \omega)$.

Infine introduciamo una notazione. Se $\gamma_i : [a, b] \rightarrow \Omega$ $i = 1, \dots, k$ sono k curve in $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ con $\gamma_{i+1}(a) = \gamma_i(b)$, si può formare con esse una unica curva percorrendo in successione $\gamma_1, \gamma_2, \dots, \gamma_n$. Analiticamente, si scelgono $(n+1)$ -punti

$\{t_j\}$ in $[a, b]$, ad esempio $t_j := j(b-a)/k + a$, $j = 0, \dots, k$, e per ogni $i = 1, \dots, k$ si riparametrizza la mappa γ_i con l'intervallo $[t_{i-1}, t_i]$ con

$$\delta_i := \gamma \circ \phi_i. \quad \phi_i(s) := a + \frac{b-a}{t_i - t_{i-1}}(s - t_{i-1}),$$

La nuova curva γ definita da $\gamma(s) = \delta_i(s)$ se $s \in [t_{i-1}, t_i]$, si indica anche con

$$\sum_{i=1}^n \gamma_i.$$

Poiché $\mathcal{L}(\gamma_i, \omega) = \mathcal{L}(\delta_i, \omega) \forall i$, risulta quindi

$$\mathcal{L}\left(\sum_{i=1}^k \gamma_i, \omega\right) = \sum_{i=1}^k \mathcal{L}(\omega, \delta_i) = \sum_{i=1}^k \mathcal{L}(\omega, \gamma_i).$$

Se poi indichiamo con $-\gamma$ la curva γ percorsa con verso opposto data da

$$-\gamma(s) := \gamma((1-s)b + sa), \quad s \in [0, 1],$$

allora $\mathcal{L}(-\gamma, \omega) = -\mathcal{L}(\gamma, \omega)$.

14.c Forme differenziali esatte e potenziali

14.4 Definizione. Sia Ω un aperto di \mathbb{R}^n .

- (i) Una forma differenziale ω continua su Ω si dice esatta in Ω se esiste una funzione $f \in C^1(\Omega)$, tale che $\omega(x) = df(x)$ per ogni $x \in \Omega$. Se $\omega(x) = df(x) \forall x \in \Omega$, f si dice essere un potenziale di ω in Ω .
- (ii) Un campo continuo $F : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ si dice conservativo in Ω se esiste una funzione $f \in C^1(\Omega)$ tale che $F(x) = \nabla f(x)$ per ogni $x \in \Omega$. Si dice che f è un potenziale del campo F in Ω .

Ovviamente una forma è esatta se e solo se il campo di forza associato è conservativo e un potenziale per ω è anche un potenziale per F . Si osservi anche che due potenziali della stessa forma ω (o dello stesso campo F) su un aperto *connesso* differiscono per costante, cfr. Esercizio 11.16.

14.5 Esercizio. La forza di richiamo esercitata da una molla ideale fissata nell'origine su un punto $x \in \mathbb{R}^n$ segue la *legge di Hooke* $F(x) = -kx$, dove $k > 0$ è la costante elastica della molla. Il campo $F : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ è un campo conservativo in \mathbb{R}^n perché $F(x) = \nabla f(x)$ con $f(x) = -\frac{k}{2}|x|^2$. Mostrare che più in generale ogni *campo radiale* $F : \mathbb{R}^n \setminus \{0\} \rightarrow \mathbb{R}^n$,

$$F(x) = \varphi(|x|)x, \quad \text{con } \varphi : \mathbb{R}_+ \rightarrow \mathbb{R}, \varphi \in C^0(]0, \infty[),$$

è un campo conservativo in $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$.

Soluzione. Infatti la funzione

$$f(x) := \int_1^{|x|} s\varphi(s) ds, \quad , x \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\},$$

è un potenziale per F in $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, come si verifica subito differenziando f .

Per il campo gravitazionale $F(x) := -\frac{G}{|x|^3}x$, $x \in \mathbb{R}^3$, un potenziale è

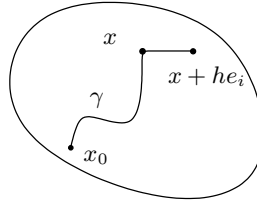


Figura 14.2.

$$V(x) = \int_{+\infty}^{|x|} \frac{G}{s^2} ds = \frac{G}{|x|}.$$

Si è potuto scegliere come estremo $+\infty$ perché $1/s^2$ è sommabile all'infinito. In questo modo il potenziale scelto V è nullo all'infinito.

Siano Ω un aperto connesso di \mathbb{R}^n , $f \in C^1(\Omega)$, $\gamma : [a, b] \rightarrow \Omega$ una curva in Ω di classe C^1 . Dalla definizione di integrale di linea e dal teorema fondamentale del calcolo integrale segue

$$\int_{\gamma} df = \int_a^b \langle df(\gamma(s)), \gamma'(s) \rangle ds = \int_a^b \frac{d}{ds} f(\gamma(s)) ds = f(\gamma(b)) - f(\gamma(a)). \tag{14.3}$$

In altri termini *il lavoro fatto da una forma esatta lungo una curva di classe C^1 dipende solo dalla differenza dei valori del potenziale sugli estremi della curva.*

14.6 Esercizio. Il lettore è invitato a provare la (14.3) per curve continue C^1 a tratti.

In realtà si ha

14.7 Teorema (fondamentale del calcolo). *Siano ω una forma differenziale continua in un aperto $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ connesso e $f \in C^1(\Omega)$. La funzione $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ è un potenziale di ω in Ω se e solo se per ogni $x, x_0 \in \Omega$ e per ogni curva C^1 a tratti congiungente x_0 ad x si ha*

$$f(x) - f(x_0) = \int_{\gamma_{x_0,x}} \omega.$$

Inoltre ω è esatta se e solo se il lavoro di ω lungo ogni curva chiusa continua e C^1 a tratti è nullo. In questo caso un potenziale V per ω si ottiene nel modo seguente: fissato un punto $x_0 \in \Omega$, si sceglie per ogni $x \in \Omega$ una curva $\gamma_{x_0,x} : [a, b] \rightarrow \Omega$ congiungente x_0 con x con $\gamma(a) = x_0$ e $\gamma(b) = x$. Allora la funzione lavoro

$$V(x) := \int_{\gamma_{x_0,x}} \omega, \quad x \in \Omega, \tag{14.4}$$

è un potenziale per ω in Ω .

Dimostrazione. Se $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ è un potenziale per ω , come abbiamo visto

$$\begin{aligned} f(\gamma(b)) - f(\gamma(a)) &= \int_a^b \frac{d}{ds} f(\gamma(s)) ds = \int_a^b \langle df(\gamma(s)), \gamma'(s) \rangle ds \\ &= \int_\gamma df = \int_\gamma \omega. \end{aligned} \tag{14.5}$$

Viceversa, per ogni $x \in \Omega$, $i = 1, \dots, n$ e $h \in \mathbb{R}^n$, $|h|$ piccolo, sia $\delta(s) := x + \frac{h}{|h|}se_i$, $0 \leq s \leq |h|$, il segmento congiungente x con $x + he_i$. Si ha allora

$$\begin{aligned} \frac{f(x + he_i) - f(x)}{h} &= \frac{1}{|h|} \int_0^{|h|} \langle \omega(x + \frac{h}{|h|}\tau e_i), e_i \rangle d\tau \\ &= \frac{1}{|h|} \int_0^{|h|} \omega_i(x + \frac{h}{|h|}\tau e_i) d\tau \longrightarrow \omega_i(x) \end{aligned}$$

per la continuità di ω_i in x e il teorema della media. Perciò

$$\frac{\partial f}{\partial x^i}(x) = \omega_i(x) \quad \forall x \in \Omega.$$

Quindi le derivate parziali esistono e sono continue in Ω . Dal teorema del differenziale totale segue che $f \in C^1(\Omega)$ e $df(x) = \omega(x)$ in Ω .

È chiaro dalla prima parte della tesi che se ω ha potenziale, allora $\int_\gamma \omega = 0$ per ogni curva C^1 a tratti chiusa. Resta da provare che, se $\int_\gamma \omega = 0$, allora V è un potenziale. Anzitutto, osserviamo che V è ben definita, nel senso che per ogni $x \in \Omega$, $V(x)$ non dipende dalla curva scelta per congiungere x_0 con x . Inoltre, se $\delta : [a, b] \rightarrow \Omega$ è una curva C^1 a tratti con $\delta(a) =: x$, $\delta(b) =: y$, allora

$$\int_\delta \omega = \int_{\gamma_{y,x_0}} \omega - \int_{\gamma_{x,x_0}} \omega = V(y) - V(x)$$

e la tesi segue dalla prima parte del teorema. □

14.8 Esercizio. Il lettore enunci l'analogo del Teorema 14.7 per i campi di vettori.

14.9 Forme esatte in pratica. Il Teorema 14.7 dà una condizione necessaria e sufficiente per l'esattezza di una forma. La condizione necessaria può essere utile a provare che una forma *non è esatta*: se si trova una linea chiusa lungo la quale ω fa lavoro, necessariamente ω *non* è esatta in Ω . La condizione sufficiente è tuttavia assai difficile da utilizzare: occorrerebbe controllare che il lavoro fatto su *ogni* curva C^1 sia nullo.

Se si vuole provare che una forma data ω è esatta in Ω , è di solito più semplice esibire un potenziale per ω . Per questo si può

- (i) indovinare un potenziale,
- (ii) fissare $x_0 \in \Omega$, e per ogni x fissare una *unica* curva γ da x_0 a x , ad esempio muovendosi lungo rette parallele agli assi coordinati. Si potrebbe quindi calcolare il lavoro $f(x) = \mathcal{L}(\omega, \gamma)$ su tale curva. Se si prova che f è di classe $C^1(\Omega)$ e $\frac{\partial f}{\partial x^i}(x) = \omega_i(x)$ per ogni $x \in \Omega$, allora f è un potenziale per ω in Ω .

Si noti che cosa scegliere per eventuale potenziale f è essenzialmente obbligato: infatti da una parte due potenziali di una stessa forma differiscono su un connesso per costante e dall'altra, se ω ha un potenziale, il lavoro fatto da ω a partire da un punto di Ω è un potenziale per il Teorema 14.7.

14.10 Esercizio. Dire se la forma differenziale $\omega(x, y) := \sqrt{y/x} dx + \sqrt{x/y} dy$ è esatta in $\Omega = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid x > 0, y > 0\}$.

Soluzione. La funzione $f(x, y) = 2\sqrt{xy}$ è un potenziale in Ω , come si verifica derivando,

$$\frac{\partial \sqrt{xy}}{\partial x} = \sqrt{\frac{y}{x}}, \quad \frac{\partial \sqrt{xy}}{\partial y} = \sqrt{\frac{x}{y}}, \quad x > 0, y > 0.$$

ω è perciò esatta in Ω .

14.11 Esercizio. Dire se la forma

$$\omega(x, y) = e^{x/y} dx + \left(1 - \frac{x}{y}\right) e^{x/y} dy,$$

è esatta in $\Omega = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid y > 0\}$.

Soluzione. Fissiamo il punto $(0, 1)$ e congiungiamo $(0, 1)$ con (x, y) andando prima da $(0, 1)$ a $(0, y)$ in verticale e quindi da $(0, y)$ a (x, y) in orizzontale. Il lavoro fatto vale

$$f(x, y) = \int_1^y \left(1 - \frac{0}{y}\right) e^{0/y} dy + \int_0^x e^{x/y} dx = (y - 1) + y \int_0^{x/y} e^t dt = y - 1 + y(e^{x/y} - 1).$$

Proviamo che la funzione $f(x, y) := -1 + ye^{x/y}$ così trovata è un potenziale in Ω . Infatti, se si deriva, si trova in ogni punto $(x, y) \in \Omega$

$$\frac{\partial f}{\partial x}(x, y) dx + \frac{\partial f}{\partial y}(x, y) dy = e^{x/y} dx + \left(1 - \frac{x}{y}\right) e^{x/y} dy = \omega(x, y).$$

Essendo $\omega(x, y) \in C^0(\Omega)$, si conclude che $f \in C^1(\Omega)$ e $df(x, y) = \omega(x, y)$ in Ω .

14.d Esercizi

14.12 Esercizio. Dire se le forme differenziali seguenti sono esatte:

$$\begin{aligned} & xy dx + \frac{1}{3} x^2 dy \\ & yz dx + xz dy + xy dz \\ & \left(\frac{1}{x^2} + \frac{1}{y^2}\right)(y dx - x dy), \quad x \neq 0, y \neq 0. \end{aligned}$$

14.13 Esercizio. Un campo si dice *centrale* se $F(x) := f(x) \frac{x}{|x|}$, $x \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, essendo $f : \mathbb{R}^n \setminus \{0\} \rightarrow \mathbb{R}$. Mostrare che F è conservativo se e solo se è un *campo radiale*, i.e., $F(x) := \varphi(|x|) \frac{x}{|x|}$ con $\varphi : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$.

14.14 Esercizio. Sia ω una forma differenziale chiusa in $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$. Mostrare che ω è esatta in $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$ se

$$\lim_{x \rightarrow 0} \omega(x)|x| = 0.$$