

Sistemi di assi coordinati

Un problema, che presenti una simmetria cilindrica, o sferica, può anche essere espresso, e risolto, nel familiare sistema cartesiano ortogonale. La soluzione non conserverebbe però la simmetria e sarebbe inutilmente complessa.

Nelle derivazioni teoriche e nei problemi si utilizzano anche coordinate polari cilindriche o sferiche a seconda della simmetria del caso. Vediamo tutti e tre i sistemi di assi coordinati nella Fig. 1.

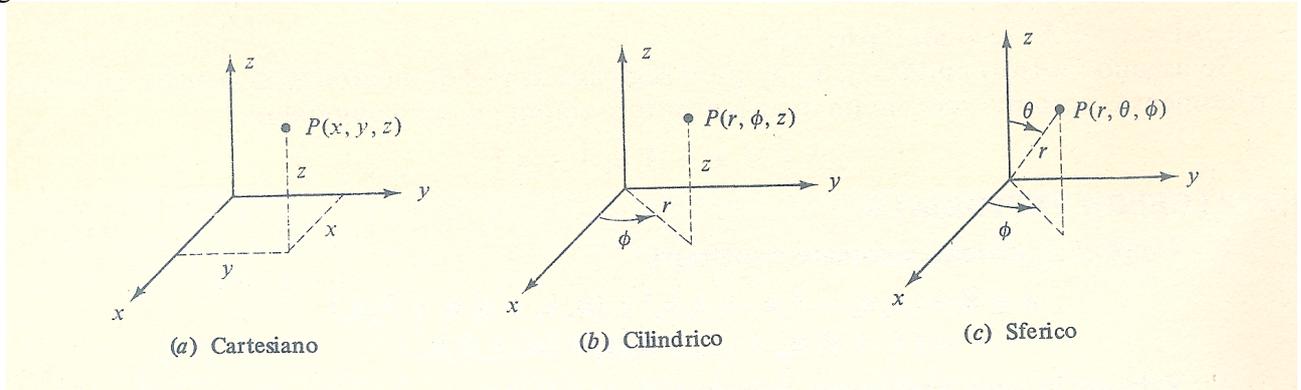


Figura 1. Sistemi di assi coordinati: a) Cartesiano, b) Cilindrico e c) Sferico, con le rispettive coordinate.

Un punto P nello spazio viene descritto da tre coordinate sia nel sistema cartesiano (x, y, z) , che in quello cilindrico (r, φ, z) , nonché in quello sferico (r, θ, φ) .

L'ordine di presentazione è rigoroso e va rispettato. L'angolo φ è lo stesso, sia nel sistema cilindrico, che in quello sferico. Però nel primo appare in seconda posizione (r, φ, z) , nel secondo in terza (r, θ, φ) . Il simbolo r è usato, sia nelle coordinate cilindriche, che in quelle sferiche, sebbene abbia un significato diverso.

Nelle coordinate cilindriche r misura la distanza dall'asse delle z su un piano normale a z e passante per il punto P .

Nelle coordinate sferiche, invece, esso dà la distanza tra il punto P e l'origine O .

Un punto risulta dato anche dall'intersezione di tre superfici ortogonali, come riportato in Fig. 2.

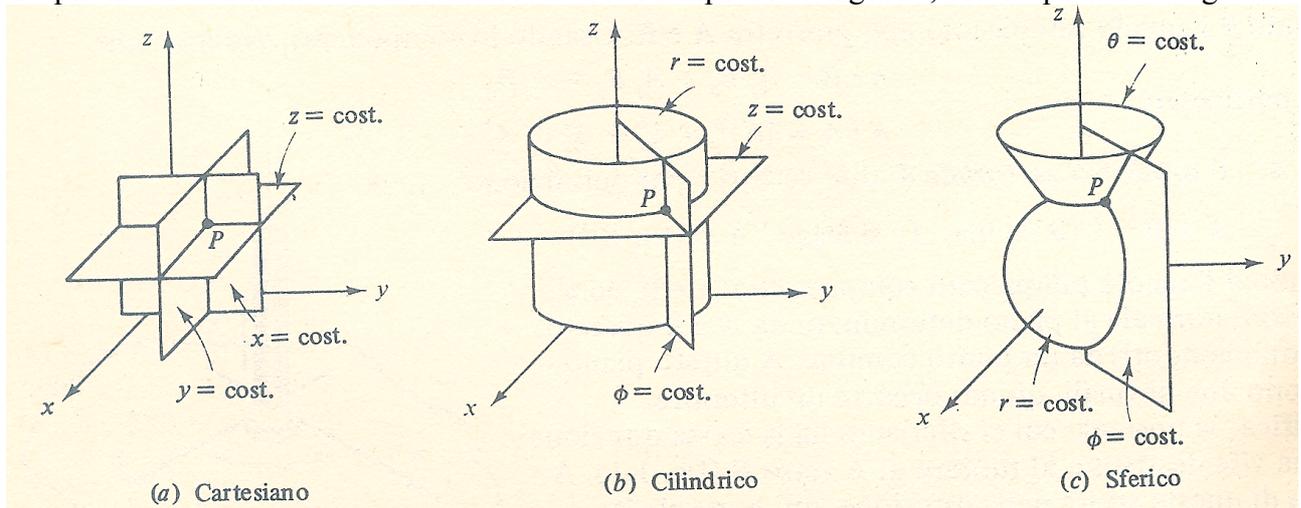


Figura 2. Punto P nei vari sistemi di assi cartesiani, individuato dall'intersezione di tre superfici, individuate dai valori costanti delle rispettive coordinate.

In coordinate cartesiane sono i piani infiniti $x = \text{costante}$ (cost.), $y = \text{cost.}$ e $z = \text{cost.}$.

In coordinate cilindriche $z = \text{cost.}$ è lo stesso piano delle coordinate cartesiane, $\varphi = \text{cost.}$ è un semipiano, il cui bordo coincide con l'asse z ; $r = \text{cost.}$ è un cilindro circolare retto. Queste tre superfici sono ortogonali e la loro intersezione individua il punto P .

Per le coordinate sferiche $\varphi = \text{cost.}$ è lo stesso semipiano delle coordinate cilindriche, $r = \text{cost.}$ è una superficie sferica con centro nell'origine; $\theta = \text{cost.}$ è un cono circolare retto con asse coincidente con l'asse z e vertice nell'origine. Notare che θ è limitato all'intervallo $0 \leq \theta \leq \pi$.

Possiamo quindi individuare i versori relativi ad ogni sistema di assi coordinati come indicato in Fig. 3.

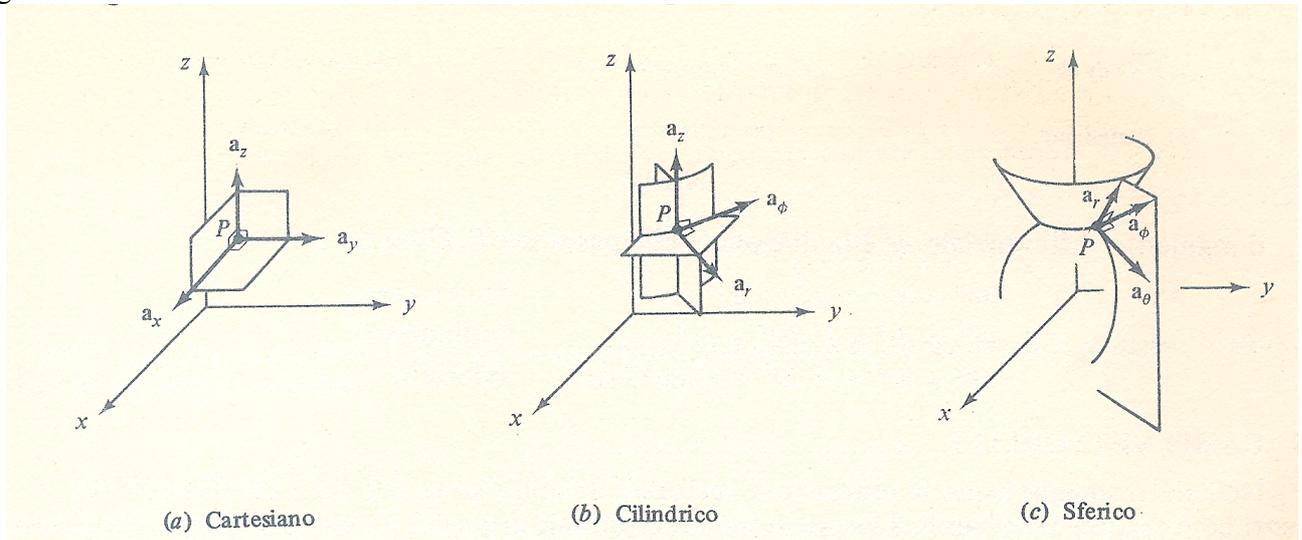


Figura 3. Versori dei vari sistemi di assi coordinati.

Nel sistema cartesiano i tre versori hanno direzioni fisse indipendenti dalla collocazione di P .

Invece per le coordinate cilindriche questo non vale (i versori dipendono dalla posizione di P , per questo sono detti anche *sistemi locali*).

Per tutti e tre i sistemi ogni versore è normale alla sua superficie coordinata, ed è nella direzione in cui la coordinata aumenta, inoltre:

$$\mathbf{a}_x \wedge \mathbf{a}_y = \mathbf{a}_z, \quad \mathbf{a}_y \wedge \mathbf{a}_z = \mathbf{a}_x \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_z \wedge \mathbf{a}_x = \mathbf{a}_y;$$

$$\mathbf{a}_x \cdot \mathbf{a}_y = \mathbf{a}_y \cdot \mathbf{a}_z = \mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_x = 0 \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_x \cdot \mathbf{a}_x = \mathbf{a}_y \cdot \mathbf{a}_y = \mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_z = 1;$$

ovvero risulta una base vettoriale ortonormale.

Stessa cosa vale per i versori della rappresentazione polare cilindrica:

$$\mathbf{a}_r \wedge \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_z, \quad \mathbf{a}_\phi \wedge \mathbf{a}_z = \mathbf{a}_r \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_z \wedge \mathbf{a}_r = \mathbf{a}_\phi;$$

$$\mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_z = \mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_r = 0 \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_r = \mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_z = 1,$$

ovvero risulta una base vettoriale ortonormale.

Ed infine la stessa cosa vale per i versori della rappresentazione polare sferica:

$$\mathbf{a}_r \wedge \mathbf{a}_\theta = \mathbf{a}_\phi, \quad \mathbf{a}_\theta \wedge \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_r \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_\phi \wedge \mathbf{a}_r = \mathbf{a}_\theta;$$

$$\mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_\theta = \mathbf{a}_\theta \cdot \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_r = 0 \quad \text{e} \quad \mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_r = \mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_\phi = \mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_z = 1 \quad \text{e}$$

ovvero risulta una base vettoriale ortonormale.

Tutti e tre i sistemi risultano destrorsi e levogiri.

I versori cartesiani qui riportati come $\mathbf{a}_x, \mathbf{a}_y, \mathbf{a}_z$ sono anche indicati rispettivamente anche con \mathbf{i}, \mathbf{j} e \mathbf{k} ,

o

$$\mathbf{u}_x, \mathbf{u}_y \quad \text{e} \quad \mathbf{u}_z.$$

Mentre le rappresentazioni polari sono di solito riportati con

$$\mathbf{u}_r, \mathbf{u}_\phi \quad \text{e} \quad \mathbf{u}_z,$$

$$\mathbf{u}_r, \mathbf{u}_\theta \quad \text{e} \quad \mathbf{u}_\phi,$$

dove \mathbf{u} sta per vettore di modulo uno (versore).

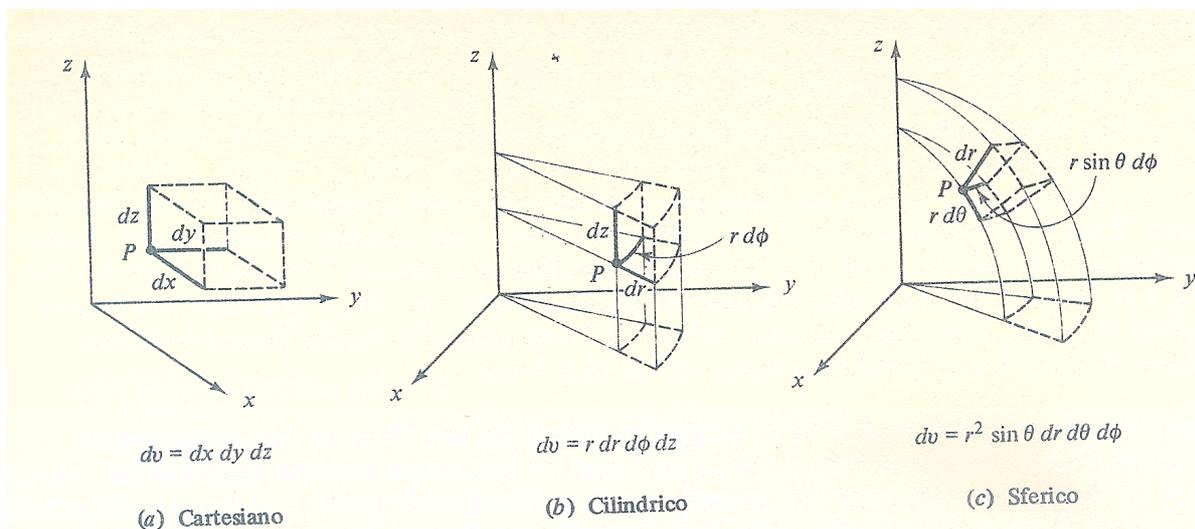
Noi usiamo, in linea con il testo adottato, il simbolo \mathbf{u} per indicare un vettore, e di seguito useremo tale simbolo.

Volumi, superfici e segmenti differenziali

Se aumentiamo le coordinate del punto P : raggiungeremo un punto che avrà le coordinate $(x + dx, y + dy, z + dz)$, oppure $(r + dr, \varphi + d\varphi, z + dz)$, oppure $(r + dr, \theta + d\theta, \varphi + d\varphi)$, sebbene non riportato nel grafico, nel testo indicheremo questo punto con la lettera Q .

Costruiamo un volumetto differenziale, dv , dove indichiamo con v il volume, nel caso generale il volume (nell'elettromagnetismo useremo per il volume il simbolo τ per evitare confusione con il simbolo V , che viene utilizzato per il potenziale elettrostatico) che avrà come vertici opposti i punti P e Q .

Gli elementi differenziali di volume sono riportati in Fig. 4 per ogni tipo di sistema di assi coordinati.



Si può così calcolare il volume di geometrie, differenti, utilizzando le opportune coordinate a seconda della simmetria.

Dalla stessa figura possiamo ricavare le areole, che delimitano il volume differenziale.

Per esempio se consideriamo le coordinate sferiche l'elemento di superficie differenziale $d\Sigma$, perpendicolare a \mathbf{a}_r è

$$d\Sigma = (r d\theta)(r \sin\theta d\varphi),$$

dal quale, integrando, si ricava, per un dato r fissato, la superficie di porzioni di aree sferiche, o se si integra su tutta la superficie, quanto vale la superficie di guscio sferico di raggio r .

Il segmento differenziale è la diagonale che passa per P fino al vertice opposto del volumetto, che abbiamo indicato con la lettera Q (lettera non riportata nei grafici):

$$\begin{aligned} (dl)^2 &= (dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 \text{ (cartesiano);} \\ (dl)^2 &= (dr)^2 + r^2 (d\varphi)^2 + (dz)^2 \text{ (polare cilindrico)} \\ (dl)^2 &= (dr)^2 + r^2 (d\theta)^2 + r^2 \sin^2\theta (d\varphi)^2 \text{ (polare sferico).} \end{aligned}$$

Utilizzo delle rappresentazioni per il calcolo del lavoro infinitesimo in uno spostamento ds .

Nel caso del calcolo di un integrale di linea per esempio per il lavoro $dW = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s}$, si osserva che in coordinate cartesiane il vettore spostamento infinitesimo $d\mathbf{s}$ è deducibile dal segmento differenziale, per il **sistema cartesiano**:

$$ds = dx \mathbf{a}_x + dy \mathbf{a}_y + dz \mathbf{a}_z;$$

dove abbiamo indicato i versori del sistema cartesiano come nel grafico, possiamo anche indicarli rispettivamente $\mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k}$ ed avremmo quindi $ds = dx \mathbf{i} + dy \mathbf{j} + dz \mathbf{k}$ come sul Halliday, Resnick Walker, o anche, $ds = dx \mathbf{u}_x + dy \mathbf{u}_y + dz \mathbf{u}_z$ come sul Mazzoldi, Nigro, Voci.

Potete pensarlo come una variazione infinitesima lungo le tre direzioni, che risulta quindi il vettore lungo la diagonale del volumetto individuato da dx, dy e dz .

La stessa considerazione si può fare per il **sistema polare cilindrico**, quindi uno spostamento qualsiasi può essere visto come la congiungente la diagonale dei vertici opposti nel volumetto infinitesimo corrispondente:

$$ds = dr \mathbf{a}_r + r d\varphi \mathbf{a}_\varphi + dz \mathbf{a}_z,$$

o equivalentemente per il seguito del corso

$$ds = dr \mathbf{u}_r + r d\varphi \mathbf{u}_\varphi + dz \mathbf{u}_z,$$

e quindi rappresentarlo rispetto alle componenti lungo i versori corrispondenti alla rappresentazione cilindrica.

Mentre, sempre considerando la diagonale congiungente il vertice opposto a P per il **sistema polare sferico**:

$$ds = dr \mathbf{a}_r + r d\theta \mathbf{a}_\theta + r \sin\theta d\varphi \mathbf{a}_\varphi ,$$

o equivalentemente per il seguito del corso

$$ds = dr \mathbf{u}_r + r d\theta \mathbf{u}_\theta + r \sin\theta d\varphi \mathbf{u}_\varphi .$$

Per calcolare il lavoro di una forza centrale (simmetria sferica) meglio utilizzare un sistema di coordinate sferiche.

I sistemi di riferimento polari saranno di notevole aiuto nel campo dell'elettromagnetismo, perché, a seconda della geometria del problema, risulterà più pratico utilizzare quelli più appropriati sia per il calcolo di distribuzioni di carica, volumiche, superficiali o lineari, sia per il calcolo del campo elettrico nello spazio circostante.