

# Quaderno delle regole - Fisica

Tommaso Bocchietti

29 gennaio 2024



# Indice

<b>1</b>	<b>Elettrostatica</b>	<b>3</b>
1.1	Legge di Coulomb . . . . .	3
1.2	Il campo elettrico . . . . .	3
1.3	Flusso del campo elettrico / Teorema di Gauss . . . . .	3
1.4	Forme di campo elettrico in casi noti . . . . .	3
1.5	Energia potenziale elettrica . . . . .	4
1.6	Potenziale elettrico . . . . .	4
1.7	Circuitazione del campo elettrico lungo una linea chiusa orientata . . . . .	4
1.8	Distribuzione delle cariche nei conduttori . . . . .	4
1.9	Teorema di Coulomb . . . . .	4
1.10	Capacità di un condensatore . . . . .	5
1.11	Energia immagazzinata in un condensatore . . . . .	5
1.12	Densità di energia in un condensatore . . . . .	5
1.13	Proprietà fondamentali del campo elettrico . . . . .	5
<b>2</b>	<b>Equazioni di Maxwell</b>	<b>6</b>
2.1	Circuitazione di $\vec{E}$ lungo $\mathcal{L}$ . . . . .	6
2.2	Circuitazione di $\vec{B}$ lungo $\mathcal{L}$ . . . . .	6
2.3	Definizione di campo elettromagnetico . . . . .	6
<b>3</b>	<b>Onde elettromagnetiche</b>	<b>7</b>
<b>4</b>	<b>Spettro elettromagnetico</b>	<b>7</b>

# 1 Elettrostatica

L'elettrostatica studia le cariche elettriche stazionarie nel tempo. Gli elettroni hanno massa  $m_e = 9.109 \times 10^{-31}$  kg e carica negativa. I protoni hanno massa  $m_p = 1.673 \times 10^{-27}$  kg e carica positiva. La carica elementare equivale a  $e = 1.602 \times 10^{-19}$  C.

Un corpo si dice isolante se i suoi elettroni sono fissi e impossibilitati a muoversi, ma solo direzionarsi. È un conduttore se gli elettroni sono liberi di muoversi e spostarsi.

## 1.1 Legge di Coulomb

Per il calcolo della forza tra due cariche puntiformi si usa la legge di Coulomb:

$$F = k_0 \frac{Q_1 Q_2}{r^2}$$

Dove  $k_0 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$ , con  $\epsilon_0$  = Costante dielettrica del vuoto =  $8.854 \times 10^{-12}$  C<sup>2</sup> N<sup>-1</sup> m<sup>-2</sup>.

I materiali si possono caricare per strofinio, contatto o induzione. Gli isolanti, o dielettrici, si possono solo polarizzare (polarizzazione).

Costante dielettrica relativa  $\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$ .

## 1.2 Il campo elettrico

Un campo vettoriale è una funzione che associa a ogni punto dello spazio, un vettore che specifica in modulo, direzione e verso, una data grandezza vettoriale.

Forza generata da un campo elettrico:

$$\vec{F} = q\vec{E} \rightarrow N = C \cdot \frac{N}{C}$$

Dove  $q$  = carica di prova.

Rappresentazione grafica:

## 1.3 Flusso del campo elettrico / Teorema di Gauss

$$\text{Per superfici aperte: } \Phi_S(\vec{E}) = \int_S \vec{E} \cdot \vec{S} dS = \sum_{i=1}^N \vec{E}_i \cdot \Delta\vec{S}_i$$

$$\text{Per superfici chiuse: } \Phi_\Omega(\vec{E}) = \frac{Q_{tot}}{\epsilon}, \text{ con } Q_{tot} = \text{carica totale contenuta in } \Omega$$

## 1.4 Forme di campo elettrico in casi noti

Ipotizzando di essere nel vuoto, e quindi di avere  $\epsilon = \epsilon_0$ , possiamo dare la definizione di  $\vec{E}$  per alcuni casi particolari.

- Carica puntiforme:  $\vec{E} = k_0 \frac{Q}{r^2} \hat{r}$
- Piano infinito uniformemente carico:  $\vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \hat{n}$ , con  $\sigma$  = densità di carica superficiale C m<sup>-2</sup>
- Filo infinito uniformemente carico:  $\vec{E} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r} \hat{r}$ , con  $\lambda$  = densità di carica lineare C m<sup>-1</sup> e  $r$  = distanza dal filo
- Una sfera, al suo esterno:  $\vec{E} = k_0 \frac{Q}{r^2} \hat{r}$  (essenzialmente una carica puntiforme)
- Una sfera conduttrice, al suo interno:  $\vec{E} = 0$  perché le cariche si distribuiscono sulla superficie
- Una sfera dielettrica, al suo interno:  $\vec{E} = r \cdot k_0 \frac{Q}{R^3} \hat{r}$ , con  $Q$  = carica compresa nel volume di raggio  $r$
- In un condensatore piano:  $\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$ . All'esterno delle barriere,  $\vec{E} = 0$

## 1.5 Energia potenziale elettrica

L'energia potenziale elettrica tra due cariche puntiformi è:

$$U = k_0 \frac{Q_1 Q_2}{r}$$

In generale:  $U = L = \vec{F} \cdot \vec{s} = q\vec{E} \cdot \text{distanza dalla fonte di campo}$

## 1.6 Potenziale elettrico

Il potenziale elettrico è una funzione scalare che associa a ogni punto dello spazio un valore scalare che specifica l'energia potenziale elettrica di una carica di prova  $q$  in quel punto.

$$V = \frac{U}{q} = \frac{L}{q} = \frac{\vec{F} \cdot \vec{s}}{q} = \vec{E} \cdot \vec{s}$$

In generale, definito  $\Delta V = V_B - V_A$  differenza di potenziale, si ha:

$$\Delta V = -\vec{E} \cdot \Delta \vec{s} \rightarrow L = U_A - U_B = -q\Delta V$$

Partendo quindi da  $U_{A \rightarrow B} = -q\Delta V = -q(V_B - V_A)$ , abbiamo che il lavoro è positivo, e quindi le cariche si spostano autonomamente, se la carica  $q$  è:

- Positiva, e allora passa da potenziale maggiore a potenziale minore  $\rightarrow V_A > V_B$
- Negativa, e allora passa da potenziale minore a potenziale maggiore  $\rightarrow V_A < V_B$

Una superficie equipotenziale è il luogo dei punti dello spazio aventi lo stesso potenziale elettrico.

Un esempio è il condensatore piano, che forma tra le sue armature una serie di superfici equipotenziali.

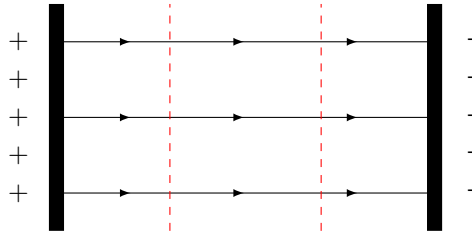


Figura 1: Condensatore piano con **superfici equipotenziali**

## 1.7 Circuitazione del campo elettrico lungo una linea chiusa orientata

È una legge che serve per dimostrare che il campo elettrico  $\vec{E}$ , rimane costante ed è quindi conservativo.

$$\oint_{\mathcal{L}} \vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{E} \cdot \Delta \vec{s}_i$$

Visto che il campo elettrico è conservativo, deve valere che  $\oint_{\mathcal{L}} \vec{E} = 0$  sempre, ammesso che la linea  $\mathcal{L}$  sia chiusa.

## 1.8 Distribuzione delle cariche nei conduttori

Le cariche tendono sempre a mettersi sulle superfici esterne. L'interno dunque di un conduttore rimane con  $\vec{E} = 0$ , e  $V_{interna} = V_{superficie}$  e dunque  $\Delta V = 0$ .

Il potere delle punte è un fenomeno correlato alla distribuzione delle cariche sui conduttori per cui si ha  $S_{punta} \approx 0$  e quindi  $\vec{E} = \frac{Q}{S\epsilon} = \infty$ . Da questo ne deriva che alcune cariche possono essere espulse dal conduttore generando così un vento elettrico.

## 1.9 Teorema di Coulomb

Per calcolare il campo elettrico sulla superficie di un conduttore si ha  $\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon}$

### 1.10 Capacità di un condensatore

É definita come il rapporto tra la carica elettrica e il potenziale elettrico:

$$C = \frac{Q}{V} \text{ F} = \text{C V}^{-1}$$

Corrisponde alla quantità di carica che può contenere un conduttore.

- Per una sfera conduttrice:  $C = 4\pi\epsilon_0 R$
- Per un condensatore piano:  $C = \epsilon_0 \frac{S}{d}$ , con  $S$  = superficie delle armature e  $d$  = distanza tra le armature

### 1.11 Energia immagazzinata in un condensatore

Corrisponde al lavoro compiuto per caricare il condensatore

$$W_c = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} CVJ$$

### 1.12 Densità di energia in un condensatore

É il rapporto tra l'energia immagazzinata e il volume del condensatore tra le pareti.

$$w_{\vec{E}} = \frac{W_c}{Sd} = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 \text{ J m}^{-3}$$

### 1.13 Proprietà fondamentali del campo elettrico

Si riportano qui le due proprietà fondamentali del campo elettrico:

- Flusso del campo elettrico da una superficie chiusa:  $\Phi_{\Omega}(\vec{E}) = \frac{Q_{tot}}{\epsilon}$
- Circuitazione del campo elettrico lungo una linea chiusa orientata:  $\oint_{\mathcal{C}} \vec{E} = 0$

## 2 Equazioni di Maxwell

Maxwell nel 1865 capì che il campo elettrico e il campo magnetico si influenzavano a vicenda. Propose dunque delle equazioni che lo dimostrassero, e per questo lavorò sulle equazioni del flusso e della circuitazione di  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$ .

### 2.1 Circuitazione di $\vec{E}$ lungo $\mathcal{L}$

Partendo da  $\oint_{\mathcal{L}} \vec{E} = 0$ , Maxwell dimostrò che:

$$\oint_{\mathcal{L}} \vec{E} = \sum_{i=1}^n \vec{E}_i \cdot \Delta \vec{l}_i = \sum_{i=0}^n \frac{\vec{F}_i}{q} \cdot \Delta \vec{l}_i = \frac{W}{q} = \text{fem}(\vec{B})$$

Da cui:

$$\oint_{\mathcal{L}} \vec{E} = - \frac{\Delta \Phi_S(\vec{B})}{\Delta t}$$

Si comprese dunque che un campo elettrico poteva essere generato da cariche elettriche, come elettroni o protoni, o da campi magnetici variabili nel tempo.

### 2.2 Circuitazione di $\vec{B}$ lungo $\mathcal{L}$

Partendo da  $\oint_{\mathcal{L}} \vec{B} = \mu_0 \cdot I_{concatenata}$ , Maxwell dimostrò l'esistenza di una corrente di spostamento  $I_s = \varepsilon_0 \cdot \frac{\Delta \Phi_S(\vec{E})}{\Delta t}$ , che si doveva sommare alla corrente  $I_c$ . Quindi:

$$\oint_{\mathcal{L}} \vec{B} = \mu_0 \cdot (I_c + I_s) = \mu_0 \cdot \left( I_c + \varepsilon_0 \cdot \frac{\Delta \Phi_S(\vec{E})}{\Delta t} \right)$$

Si comprese dunque che un campo magnetico poteva essere generato da correnti elettriche come nel caso di spire percorse da correnti, o da campi elettrici variabili nel tempo.

### 2.3 Definizione di campo elettromagnetico

Se definì così il campo elettromagnetico, dove  $\vec{E}$  e  $\vec{B}$  si influenzavano a vicenda senza bisogno di alcun mezzo materiale.

$$\begin{aligned}\Phi_{\Omega}(\vec{E}) &= \frac{Q_{tot}}{\varepsilon} \\ \Phi_{\Omega}(\vec{B}) &= 0 \\ \oint_{\mathcal{L}} \vec{E} &= - \frac{\Delta \Phi_S(\vec{B})}{\Delta t} \\ \oint_{\mathcal{L}} \vec{B} &= \mu_0 \cdot \left( I_c + \varepsilon_0 \cdot \frac{\Delta \Phi_S(\vec{E})}{\Delta t} \right)\end{aligned}$$

La risoluzione delle equazioni di Maxwell porta alla definizione di onde elettromagnetiche come la luce.

### 3 Onde elettromagnetiche

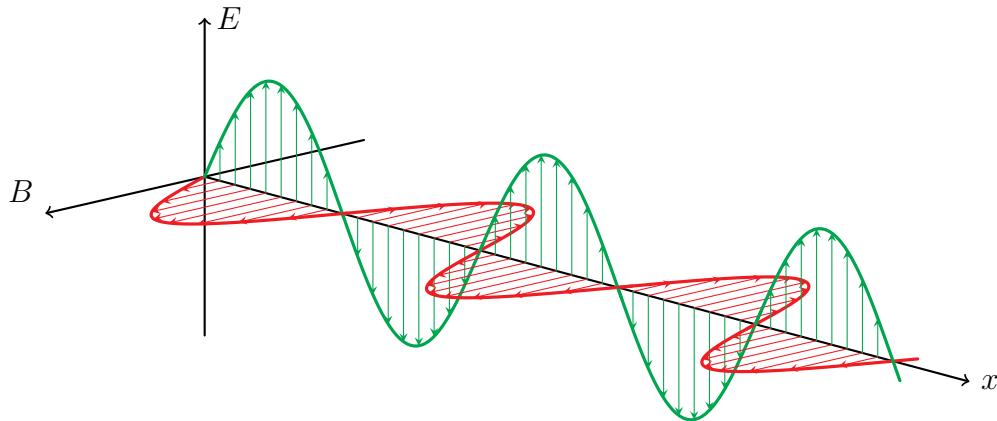


Figura 2: Onda elettromagnetica

### 4 Spettro elettromagnetico

Lo spettro elettromagnetico è l'insieme delle frequenze delle onde elettromagnetiche. É possibile suddividere lo spettro elettromagnetico in sette grandi categorie:

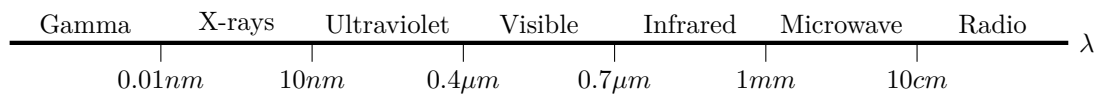


Figura 3: Spettro elettromagnetico

Conoscendo la lunghezza d'onda, è possibile calcolare la frequenza dell'onda elettromagnetica come  $f = \frac{c}{\lambda}$ , dove  $c$  è la velocità della luce. Come si può vedere la luce visibile ha  $400nm < \lambda < 700nm$ , dove  $400nm \rightarrow$  Violato e  $700nm \rightarrow$  Rosso.