

LEGGE DI COULOMB

Considerando due cariche q_1 e q_2 tra di esse si esercita una forza di interazione che può essere attrattiva o repulsiva (la quale dipende dal segno delle cariche stesse):

- Segno concorde (+,+ oppure -,-): le q si respingono
- Segno discorde (+,- oppure -,+): le q si attraggono

Si parla in questo modo di **FORZA DI COULOMB**, un vettore forza F che si calcola come $F = \frac{K q_1 q_2}{d^2}$

Esaminiamola in dettaglio:

- **F**: forza elettrica
- **K**: costante elettrica [$8,9 \times 10^9 \text{ Nm}^2/\text{C}^2$], dipende dal mezzo materiale in cui si trovano le due cariche. Nel S.I. $K = \frac{1}{4 \pi \epsilon_0}$, con ϵ_0 che prende il nome di costante dielettrica nel vuoto (mezzo materiale standard) [$8,85 \times 10^{-12} \text{ C}^2/\text{N}$]
- **q_1 e q_2** : cariche di segno generico
- **d**: distanza fra le due cariche

Nel caso in cui le cariche non si trovano nel vuoto ma sono in un mezzo materiale diverso dal vuoto (per esempio aria, acqua ecc):

$K = \frac{1}{4 \pi \epsilon_0 \epsilon_r}$, dove ϵ_r è chiamata costante dielettrica del mezzo materiale (nell'aria $\epsilon_r = 1$).

Negli esercizi la legge di Coulomb si può applicare soltanto considerando due cariche alla volta; per esempio, se devo scrivere la F conoscendo 3 cariche ($+q_A$, $-q_B$, $+q_C$), allora avrò una F attrattiva tra q_A e q_B , detta F_{A-B} , poi avrò una F attrattiva tra q_B e q_C , detta F_{C-B} , infine avrò una F repulsiva tra q_A e q_C , detta F_{A-C} .

La forza di Coulomb ricorda la forza gravitazionale di Newton, nel senso che:

una massa (M) genera un campo gravitazione che agisce su una altra massa (m) grazie alla forza gravitazionale (F_g), mentre nel nostro caso, una carica (Q) genera un campo elettrico che agisce su una altra carica (q) grazie alla forza elettrica, chiamata anche forza di Coulomb (F_e).

Quindi, il campo gravitazionale è il rapporto tra la forza e la massa: $G = \frac{F_g}{M}$

mentre il campo elettrico rapporto tra la forza elettrica e la carica: $E = \frac{F_e}{Q}$

L'unità di misura del campo elettrico (E) nel sistema internazionale (S.I.) corrisponde al **N/C**.

$E = \frac{F}{q} \rightarrow F = qE$ cioè la forza corrisponde al prodotto tra la carica generica ed il campo elettrico.

Dimostriamo adesso come poter scrivere il vettore campo E in funzione della carica e del mezzo materiale:

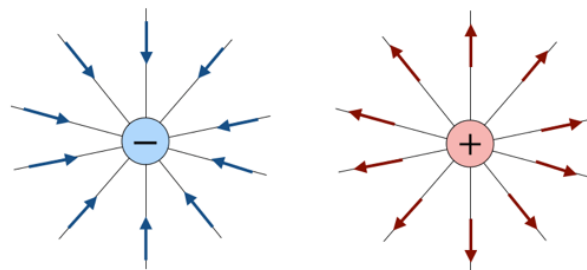
$$E = \frac{F}{q} = \frac{\frac{K Q q}{d^2}}{q} = \frac{K Q}{d^2} = \frac{Q}{4 \pi \epsilon_0 \epsilon_r d^2}$$

La distanza (d) va sempre convertita in metri all'occorrenza

Multipli			Unità	Sottomultipli		
km	hm	dam	m	dm	cm	mm
chilometro	ettometro	decametro	metro	decimetro	centimetro	millimetro
1000	100	10	1	0,1	0,01	0,001

È possibile rappresentare il vettore E considerando alcune semplici regole convenzionali:

- possiede verso uscente da cariche positive (angolo tra 0° e 90°) ed entrante in cariche negative (angolo tra 90° e 180°)
- le linee di campo (cioè l'insieme di tutti i vettori E) si addensano quando il campo è intenso, altrimenti si diradano
- quando si propagano nello spazio in modo sferico e radiale da cariche puntiformi generando un campo E uniforme



TEOREMA DI GAUSS

Relazione tra il flusso Φ del campo elettrico E attraverso una superficie S chiusa, detta superficie gaussiana.

Se un campo E è uniforme su tutti i punti di una generica superficie, la relazione che lega queste grandezze è la seguente: $\Phi = E S = E S \cos\alpha$

Per semplicità la superficie gaussiana la intendiamo come un vettore con modulo uguale alla sua area, direzione sempre perpendicolare ad essa e verso concorde al vettore campo E.

Il flusso è proporzionale alle linee di campo che attraversano la superficie. Considerando una superficie curva chiusa, esso sarà:

- positivo per linee di campo uscenti
- negativo per linee di campo entranti

Dalla dimostrazione grafica del teorema di Gauss, possiamo intendere il flusso Φ dipendente dalla sola/e carica che lo genera e dal mezzo materiale in cui questa carica (o queste cariche) sono contenute.

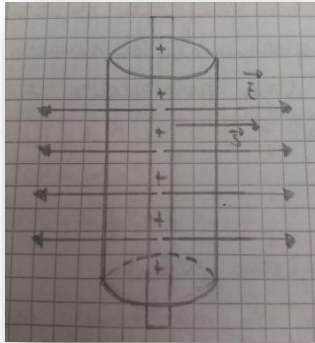
$$\Phi = E S = E 4\pi r^2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q_{TOT}}{r^2} \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q_{TOT}}{\epsilon_0}$$

Q_{TOT} corrisponde alla somma algebrica di tutte le cariche presenti nella superficie

L'unità di misura del flusso Φ nel S.I. **Nm²/C**

Consideriamo adesso tre diverse superfici caratteristiche e osserviamo come calcolare il vettore campo elettrico E facendo uso del teorema di Gauss appena enunciato. Per convenzione si considerano sempre cariche positive racchiuse in queste superfici.

1. **Superficie lineare**, cioè un filo lungo di materiale conduttore in cui all'interno fluiscono delle cariche: si forma un unico campo elettrico con direzione perpendicolare al filo stesso, che va in entrambi i versi. Si ottiene in questo modo una superficie curva chiusa corrispondente alla superficie laterale di un cilindro.



Cilindro verticale: $S_{TOT} = S_{lat} + 2A_{base} = C h + 2A_{base} = 2\pi r h + 2A_{base}$

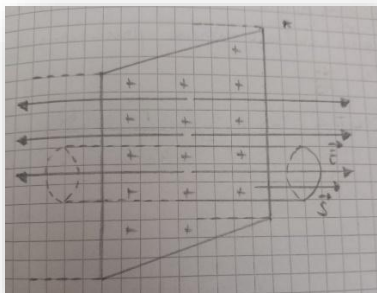
nel nostro caso non consideriamo l'area di base in quanto parallela al vettore E ($\cos\alpha = 0$)

Applicando il teorema di Gauss, si trova che:

$$\frac{Q}{\epsilon_0} = E 2\pi r h \quad \text{---->} \quad E = \frac{Q}{2\pi r h \epsilon_0} = \frac{\lambda}{2\pi r \epsilon_0}$$

Da questa possiamo ricavare la densità di carica lineare (lamda) $\lambda = \frac{Q}{h}$, misurato in **C/m**

2. **Superficie piana**, cioè una lamina estesa di materiale conduttore in cui fluiscono delle cariche: si forma un unico campo elettrico con direzione perpendicolare alla lamina stessa, che va in entrambi i versi, in relazione alle facce della lamina. Si ottiene in questo modo una superficie chiusa corrispondente alla area di base di un cilindro (cioè l'area del cerchio).



Cilindro orizzontale: $S_{TOT} = S_{lat} + 2A_{base} = C h + 2A_{base} = C h + 2\pi r^2$

nel nostro caso non consideriamo l'area della superficie laterale in quanto parallela al vettore E ($\cos\alpha = 0$)

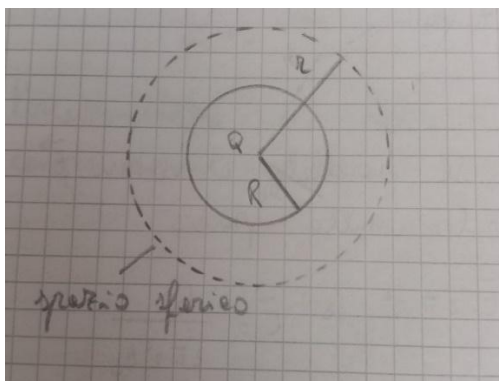
Applicando il teorema di Gauss, si trova che:

$$\frac{Q}{\epsilon_0} = E 2\pi r^2 \quad \text{---->} \quad E = \frac{Q}{2\pi r^2 \epsilon_0} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

Da questa possiamo ricavare la densità di carica superficiale (sigma) $\sigma = \frac{Q}{\pi r^2}$, misurato in **C/m²**

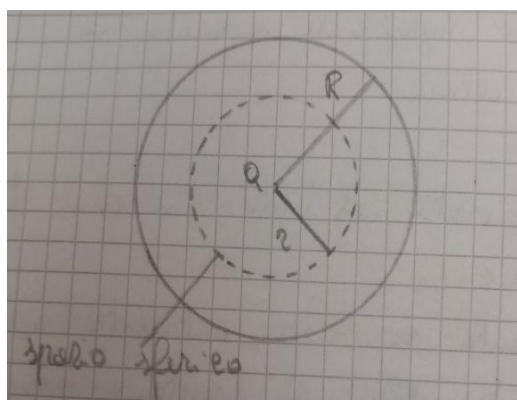
3. Superficie sferica o generica, cioè una sferetta infinitamente grande di materiale conduttore in cui fluiscono delle cariche. In questa situazione si originano due sotto-casi:

- **caso 3a:** il raggio R della sferetta carica è minore del raggio r dello spazio sferico: poiché la carica va oltre la superficie sferica considerata, il campo generato coincide con quello di una carica puntiforme, in quanto la superficie sarebbe uguale a $S = 4 \pi r^2$. Applicando il teorema di Gauss, si trova che:



$$\frac{Q}{\epsilon_0} = E 4\pi r^2 \longrightarrow E = \frac{Q}{4\pi r^2 \epsilon_0} = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \cdot \frac{Q}{r^2} = \frac{k Q}{r^2}$$

- **caso 3b:** il raggio R della sferetta carica è maggiore del raggio r dello spazio sferico: si devono quindi considerare due superfici, quella della sferetta e quella dello spazio sferico. Essendoci un cambio di superficie, le cariche cambiano di intensità a seconda del mezzo in cui si trovano, pertanto, si indica con Q la carica interna contenuta nella sferetta e con q una generica carica sulla superficie della sferetta o a contatto con essa.



Ricapitolando:

Q : carica interna
 q : carica esterna

$$S_{\text{spazio}} = 4\pi r^2$$

$$V_{\text{spazio}} = \frac{4}{3} \pi r^3$$

$$S_{\text{sferetta}} = 4\pi R^2$$

$$V_{\text{sferetta}} = \frac{4}{3} \pi R^3$$

In questo caso si parla di densità di carica volumica (ρ) $\rho = \frac{Q}{V}$, misurato in C/m^3 .

Avendo due superfici diverse, si avrà comunque la stessa densità di carica volumica, ma a variare sarà la carica e la superficie considerata, cioè $\rho = \frac{Q}{V_{\text{sferetta}}}$ e $\rho = \frac{q}{V_{\text{spazio}}}$

Applicando il teorema di Gauss, si trova che:

$$\frac{q}{\epsilon_0} = E 4\pi r^2 \text{ ---->}$$

$$\frac{\rho \frac{4}{3} \pi r^3}{\epsilon_0} = E 4\pi r^2 \text{ ---->}$$

$$\frac{Q}{V_{\text{sferetta}}} \frac{\frac{4}{3} \pi r^3}{\epsilon_0} = E 4\pi r^2 \text{ ---->}$$

$$\frac{Q}{\frac{4}{3} \pi R^3} \frac{\frac{4}{3} \pi r^3}{\epsilon_0} = E 4\pi r^2 \text{ ----> } E = \frac{Q r}{4\pi \epsilon_0 R^3}$$