

IL TEOREMA DI GAUSS

Il flusso Φ_S del campo elettrico \vec{E} attraverso una superficie chiusa S è uguale al rapporto fra la somma algebrica delle cariche contenute all'interno della superficie e la costante dielettrica del mezzo in cui si trovano le cariche. Nel vuoto:

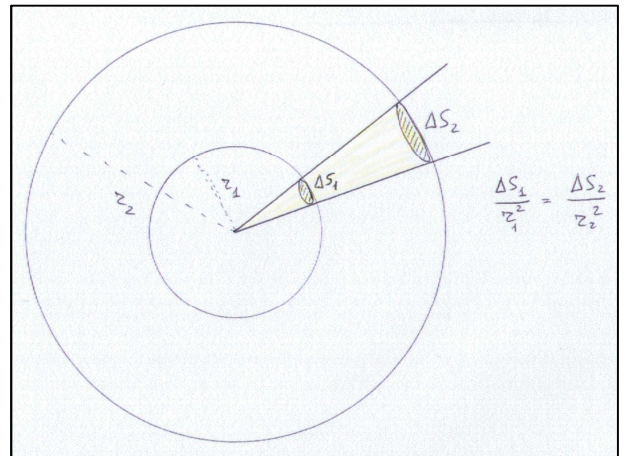
$$\Phi_S = \frac{\text{Somma}(Q)}{\epsilon_0} = \frac{\sum Q}{\epsilon_0}$$

Premesse geometriche alla dimostrazione del teorema:

1. Una superficie sferica di raggio r ha area $S = 4\pi r^2$.
2. Si considerino due superfici sferiche concentriche di raggio r_1 e r_2 e un cono, con vertice nel centro, che sottende due tratti di superficie ΔS_1 e ΔS_2 .

E' noto dalla geometria che le aree delle superfici sono direttamente proporzionali al quadrato dei rispettivi raggi,

sicché possiamo scrivere:
$$\frac{\Delta S_1}{r_1^2} = \frac{\Delta S_2}{r_2^2}$$



DIMOSTRAZIONE DEL TEOREMA DI GAUSS

La dimostrazione può essere condotta distinguendo tre casi:

CASO N° 1 (il più semplice): la superficie S è sferica ed è presente un'unica carica puntiforme Q al centro della sfera.

Possiamo suddividere la superficie sferica S in tanti tratti ΔS e applicare la definizione di flusso:

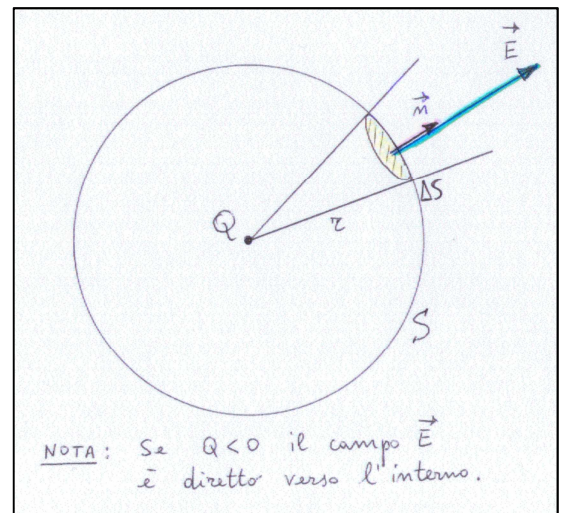
$$\Phi_S = \text{Somma}(\vec{E} \cdot \vec{n} \Delta S) = \text{Somma}\left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \Delta S\right)$$

Infatti \vec{E} ed \vec{n} sono paralleli; inoltre in questo caso conviene prendere Q con il segno (senza modulo), perché ciò rende conto del verso reale del campo elettrico (l'angolo con \vec{n} può essere 0 o 180°).

Le quantità Q , r^2 ed ϵ_0 possono essere portate fuori della somma (è un raccoglimento a fattor comune), perché non dipendono dal tratto ΔS scelto, pertanto:

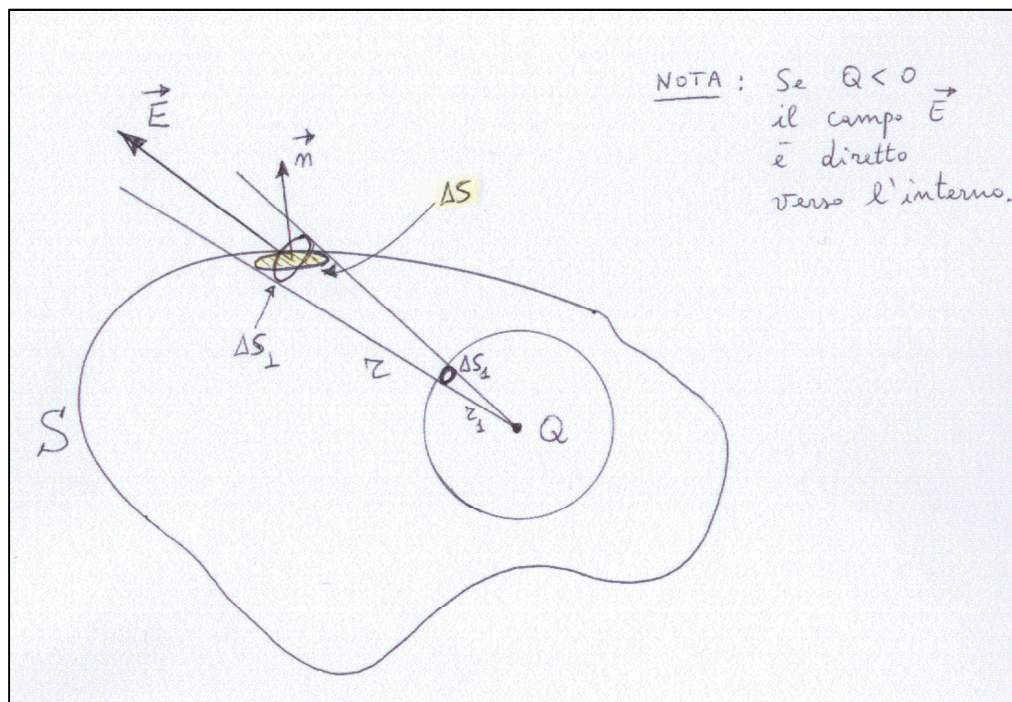
$$\begin{aligned} \Phi_S &= \text{Somma}(\vec{E} \cdot \vec{n} \Delta S) = \text{Somma}\left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \Delta S\right) = \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \cdot \text{Somma}(\Delta S) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \cdot S = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0} \end{aligned}$$

Dunque nel caso 1 il teorema è dimostrato.



CASO N° 2: la superficie S non è sferica e all'interno è presente un'unica carica puntiforme Q in una posizione qualsiasi.

Oltre ad S possiamo costruire una superficie sferica di raggio r_1 e anche in questo caso suddividere le due superfici in tante parti, come mostra la figura:



Applichiamo la definizione di flusso e svolgiamo i calcoli, tenendo presente che il prodotto scalare costringe a considerare la componente perpendicolare al campo elettrico del tratto ΔS , cioè ΔS_{\perp} :

$$\begin{aligned}\Phi_S &= \text{Somma}(\vec{E} \cdot \vec{n} \Delta S) = \text{Somma}\left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \Delta S_{\perp}\right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \text{Somma}\left(\frac{\Delta S_{\perp}}{r^2}\right) = \\ &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \text{Somma}\left(\frac{\Delta S_{\perp}}{r_1^2}\right) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_1^2} \cdot \text{Somma}(\Delta S_{\perp}) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_1^2} \cdot 4\pi r_1^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}\end{aligned}$$

Ciò dimostra il teorema anche nel caso 2.

CASO N° 3 (caso generale): la superficie S non è sferica e all'interno è contenuto un numero qualsiasi di cariche distribuite in modo qualsiasi.

La dimostrazione è immediata: basta tenere presente il principio di sovrapposizione del campo elettrico e il caso 2.