



# Elettrotecnica

## Parte 11: Richiami di Campi elettromagnetici

Prof . Ing. Giambattista Gruosso, Ph. D.

Dipartimento di Elettronica, Informazione e Bioingegneria

# Definizione di Campo in una regione

## Campo Scalare:

È un numero scalare  $a$  funzione di una posizione  $\vec{r} = x \hat{x} + y \hat{y} + z \hat{z}$

$$a = f(\vec{r})$$

## Campo Vettoriale:

È un vettore  $\vec{A}$  funzione di una posizione  $\vec{r}$

$$\vec{A} = \vec{F}(\vec{r})$$

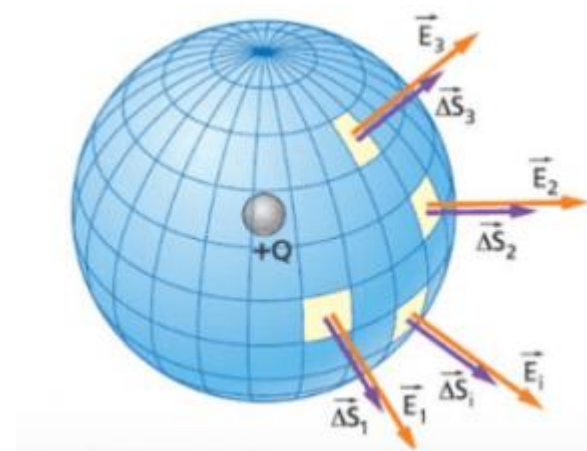
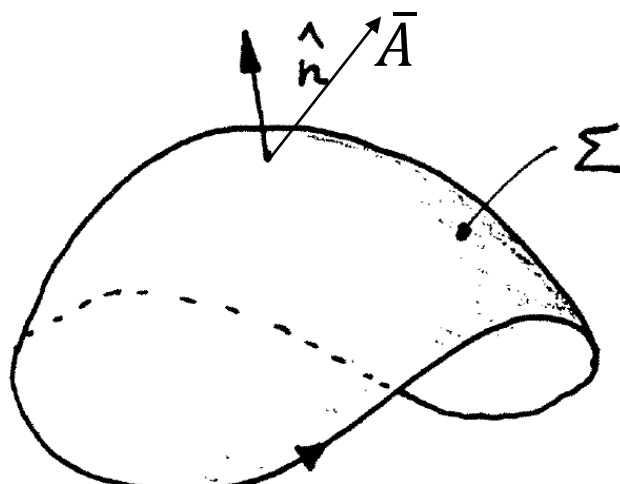


# Definizione di Flusso e circuitazione

## Flusso di $\vec{A}$ :

Data una superficie  $\Sigma$  (aperta o chiusa) a cui è associato un versore normale  $\hat{n}$  orientato verso l'esterno si definisce flusso di  $\vec{A}$

$$\Phi = \int_{\Sigma} \vec{A} \cdot \hat{n} d\sigma$$

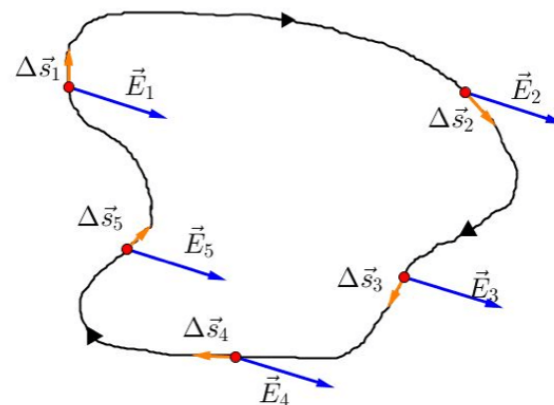
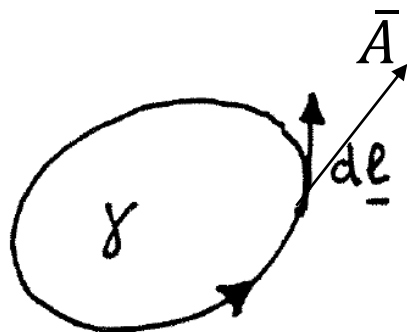


# Definizione di Flusso e circuitazione

## Circuitazione di $\vec{A}$ :

Data una curva orientata  $\gamma$  (è definito cioè un verso) a cui è associato un versore tangente  $d\vec{l}$  si definisce circuitazione di  $\vec{A}$

$$L_\gamma = \oint_\gamma \vec{A} \cdot d\vec{l}$$



# Campi elettrici definizione

## Carica Elettrica

$q$  oppure  $Q$  [C] Coloumb

## Densità di Carica Elettrica volumica

$\rho$  [ $\frac{C}{m^3}$ ]

Indica l'intensità di una carica distribuita nello spazio

$$Q = \oint_{volume} \rho \, dv$$

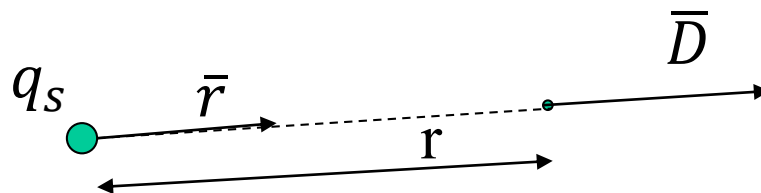
# Campi elettrici definizione

Definizione operativa di campo elettrico: Il vettore campo elettrico  $\bar{E}$  associato ad una determinata distribuzione di cariche in un punto  $P$  è dato dalla forza  $\bar{F}$  esercitata su una carica di prova  $q$  posta nel punto  $P$  divisa per la carica  $q$ .

$$\bar{E} = \frac{\bar{F}}{q}$$

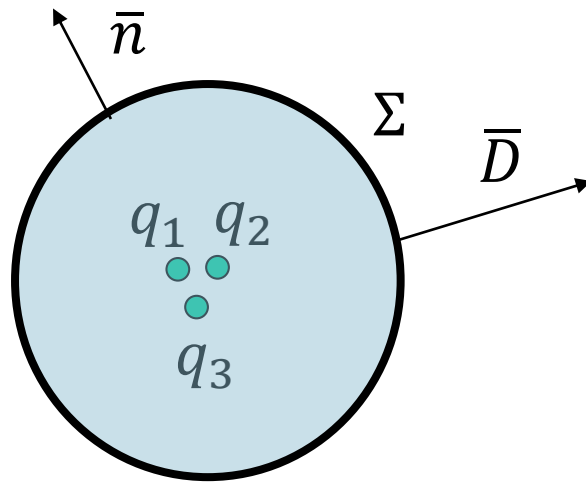
Campo di induzione Elettrica o  $\bar{D}$   $\left[\frac{C}{m^2}\right]$  è il campo indotto (causato), in un punto distante  $r$ , dalla presenza di una carica  $q_s$  nello spazio:

$$\bar{D} = \frac{\bar{r}}{4\pi r^2} q_s$$



# Legge di Gauss

Il flusso del vettore  $\vec{D}$  attraverso una superficie chiusa è uguale alla carica totale contenuta in essa.

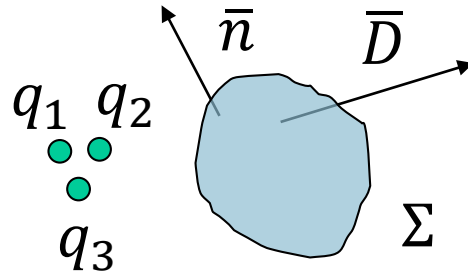


$$\int_{\Sigma} \vec{D} \cdot \vec{n} d\sigma = q_{tot}$$

$$q_{tot} = q_1 + q_2 + q_3$$

# Legge di Gauss (superficie che non contiene carica)

Il flusso del vettore  $\vec{D}$  attraverso una superficie chiusa è uguale alla carica totale contenuta in essa.

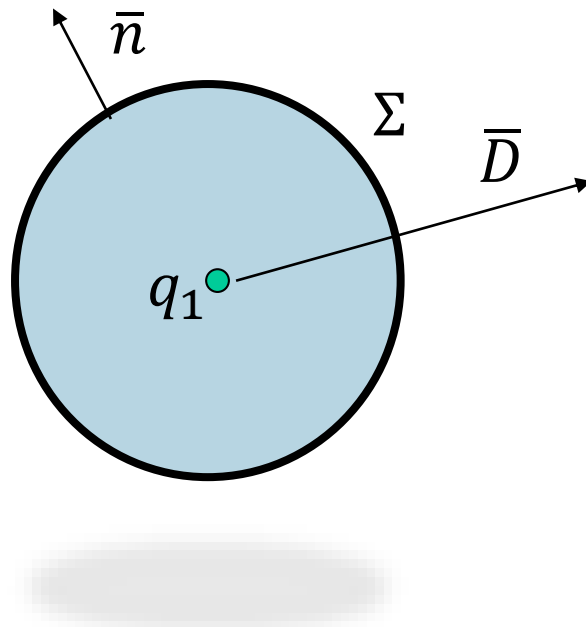


$$\int_{\Sigma} \vec{D} \cdot \vec{n} d\sigma = 0$$



# Legge di Gauss (carica puntiforme)

Nb= in una sfera la normale è diretta lungo  
Il raggio



$$\begin{aligned} \int_{\Sigma} \bar{D} \cdot \bar{n} d\sigma &= \\ &= \int_{\Sigma} \frac{\bar{r}}{4\pi r^2} q_1 \cdot \bar{r} d\sigma = \\ &= \frac{q_1}{4\pi r^2} \int_{\Sigma} \bar{r} \cdot \bar{r} d\sigma = \\ &= \frac{q_1}{4\pi r^2} \cdot 4\pi r^2 = \\ &= q_1 \end{aligned}$$

## Un'altra definizione di Campo Elettrico $\bar{E}$ $[\frac{V}{m}]$

In un mezzo materiale o nel vuoto il campo  $\bar{D}$  causa un campo elettrico  $\bar{E}$ . I due campi sono legati da una relazione costitutiva:

$$\bar{D} = \epsilon \bar{E}$$

Dove  $\epsilon [\frac{F}{m}]$  è la permittività dielettrica del mezzo.

$$\epsilon = \epsilon_r \epsilon_0$$

$\epsilon_r$  = permittività relativa

$\epsilon_r = 8.86 \times 10^{-12} \frac{F}{m}$  = permittività del vuoto



## Forza elettrica $\vec{F}$ [N]

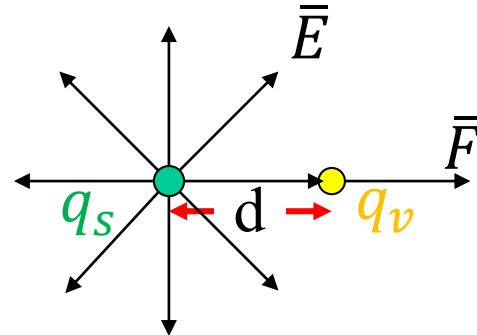
A questo punto se inseriamo una carica  $q_v$  all'interno del campo troveremo che (il verso dipende dal segno della carica)

$$\vec{F} = q_v \vec{E}$$

Facendo così ritornare la definizione operativa

# Forza elettrica $\vec{F}$

## Caso di campo elettrico generato da una carica puntiforme.



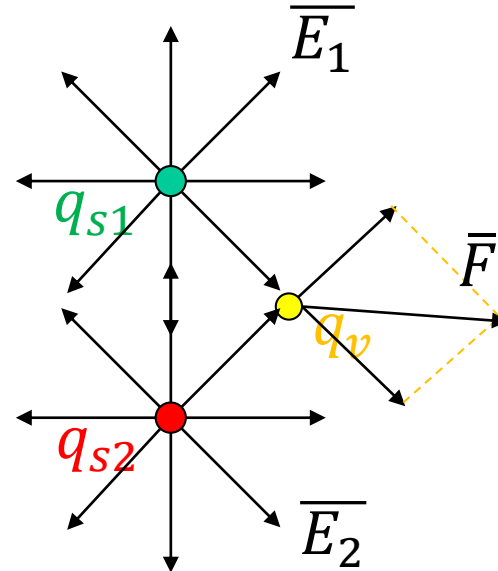
$$\vec{E} = q_s \frac{1}{4\pi\epsilon r^2} \vec{r}$$

$$\vec{F} = q_s \cdot q_v \frac{1}{4\pi\epsilon d^2} \vec{r}$$

Il verso della forza dipende dal  
segno delle cariche

# Forza elettrica $\bar{F}$

## Caso di campo elettrico generato da due cariche puntiformi



$$\bar{E}_1 = q_{s1} \frac{1}{4\pi\epsilon r^2} \bar{r}_1$$

$$\bar{E}_2 = q_{s2} \frac{1}{4\pi\epsilon r^2} \bar{r}_2$$

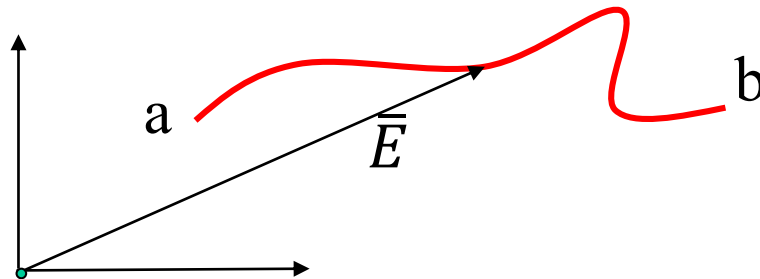
$$\bar{F} = q_{s1} \cdot q_v \frac{1}{4\pi\epsilon d_1^2} \bar{r}_1 + q_{s2} \cdot q_v \frac{1}{4\pi\epsilon d_2^2} \bar{r}_2$$

Vale la sovrapposizione degli effetti

# Potenziale Elettrico $v$ [V]

Il potenziale elettrico associato ad un campo elettrico tra due punti nello spazio è definito come

$$v_{ba} = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$



## Legame tra *tensione* $v$ [V] e **carica**

POLITECNICO DI MILANO



Prof. G. Gruosso

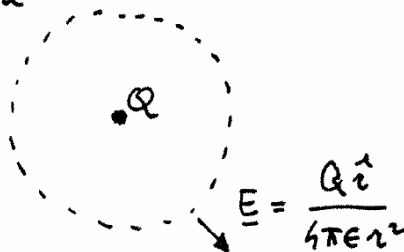
$$\begin{aligned} v_{ba} &= \int_a^b \bar{E} \cdot d\bar{l} = \int_a^b q_s \frac{1}{4\pi\epsilon r^2} \bar{r} \cdot d\bar{l} = \\ &= q_s \int_a^b \frac{1}{4\pi\epsilon r^2} \bar{r} \cdot d\bar{l} = \\ &= \frac{q_s}{C} \end{aligned}$$

Da cui  $q_s = C v_{ab}$        $C$  = capacità

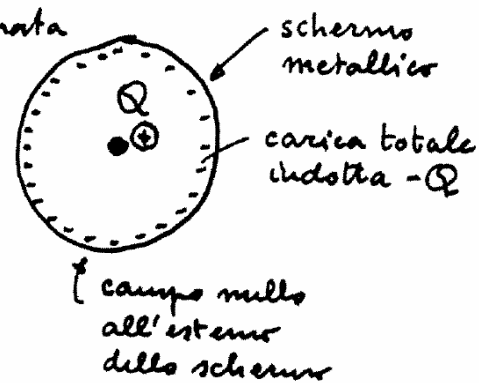
## Neutralità di un sistema Chiuso o isolato

Il sistema elettrostatico è un sistema chiuso o isolato, cioè la somma delle cariche è nulla, o meglio il flusso del vettore  $D$  è nullo o quasi nullo, poiché ci sono cariche libere di muoversi ma in presenza di un campo elettrico gli atomi e le molecole che lo compongono si polarizzano cioè divengono dipoli elettrici orientati in base al campo elettrico locale.

● Carica isolata



● Carica schermata



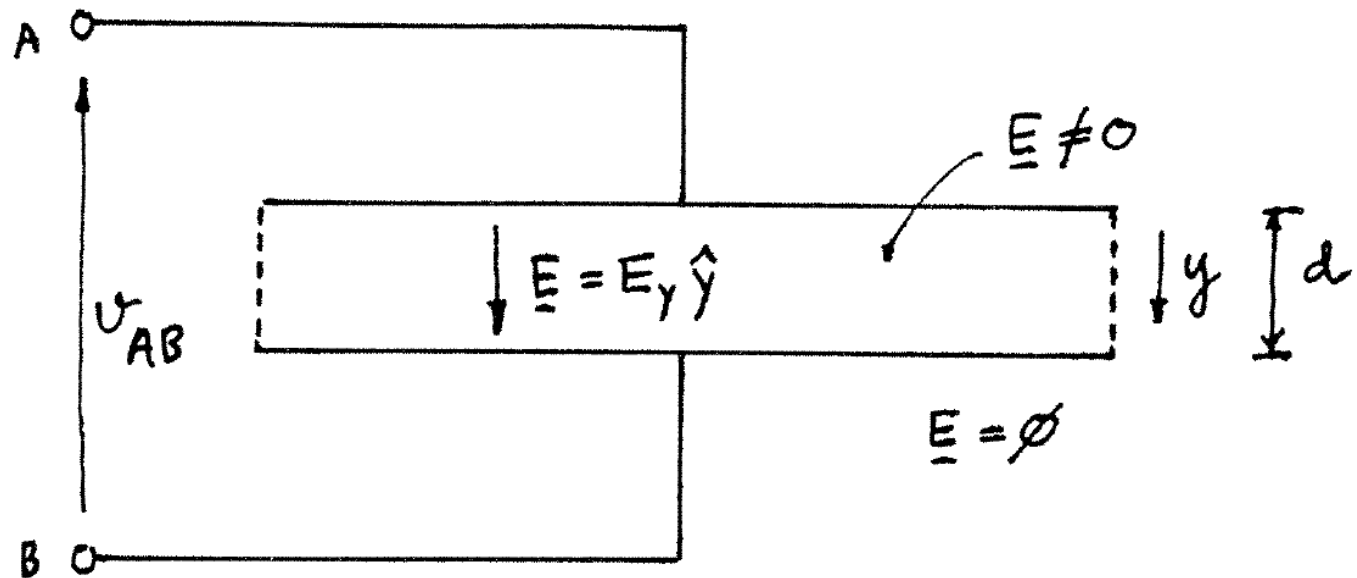
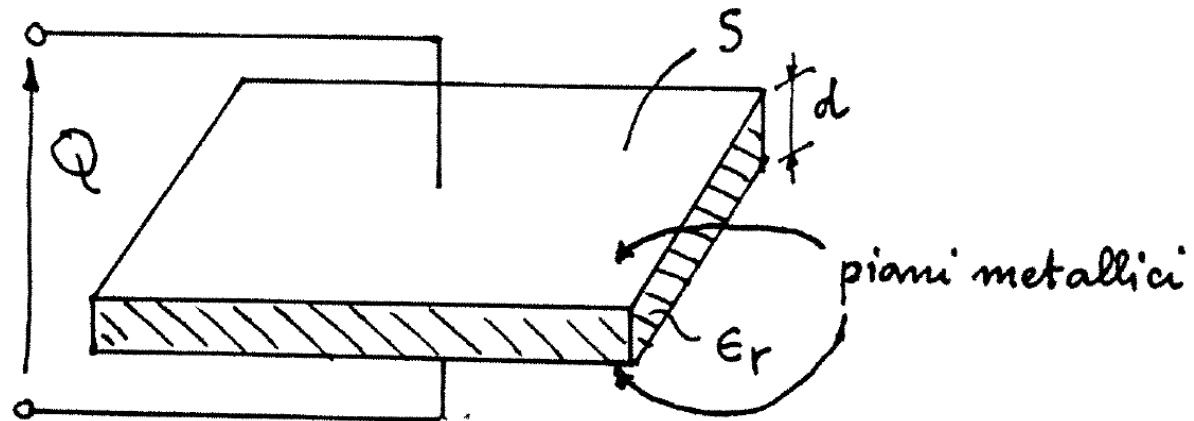


# Condensatore a facce piane

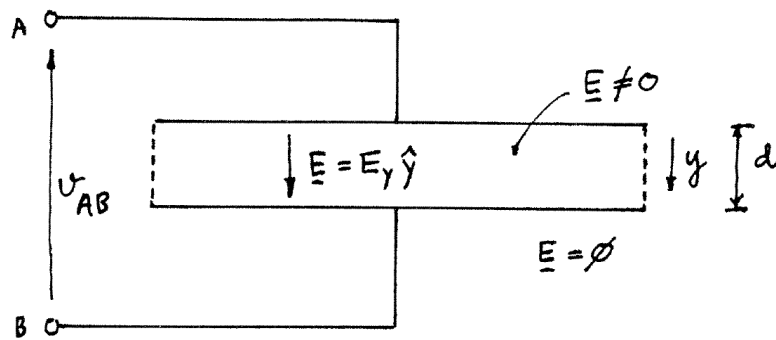
POLITECNICO DI MILANO



Prof. G. Guosso



# Condensatore a facce piane



$$\bar{E} = \begin{cases} E_y \hat{y} & \text{tra le due armature} \\ 0 & \text{altrove} \end{cases}$$

$$v_{ba} = \int_a^b \bar{E} \cdot d\bar{l} = E_y d$$

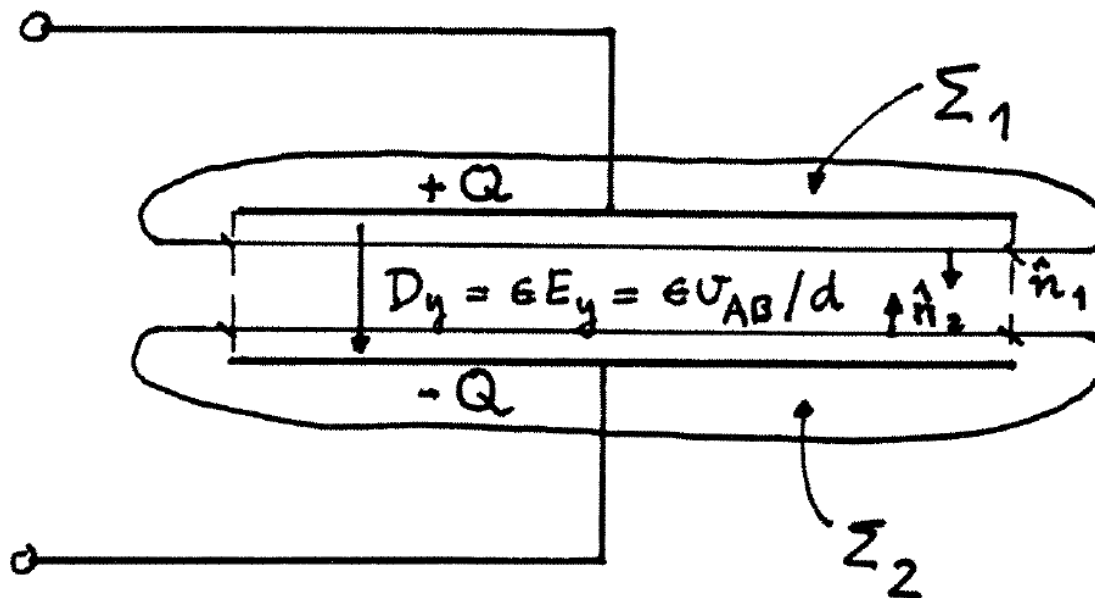
$$E_y = \frac{v_{ba}}{d}$$

# Condensatore a facce piane

POLITECNICO DI MILANO



Prof. G. Grusso



Applicando la legge di Gauss sulle due armature di superficie S

$$Q = \oint_{\Sigma_1} \bar{D} \cdot \bar{n}_1 d\sigma = \frac{v_{ba}}{d} \epsilon S$$
$$-Q = \oint_{\Sigma_2} \bar{D} \cdot \bar{n}_2 d\sigma = -\frac{v_{ba}}{d} \epsilon S$$

$$C = \frac{\epsilon S}{d}$$

# Campo di corrente

POLITECNICO DI MILANO



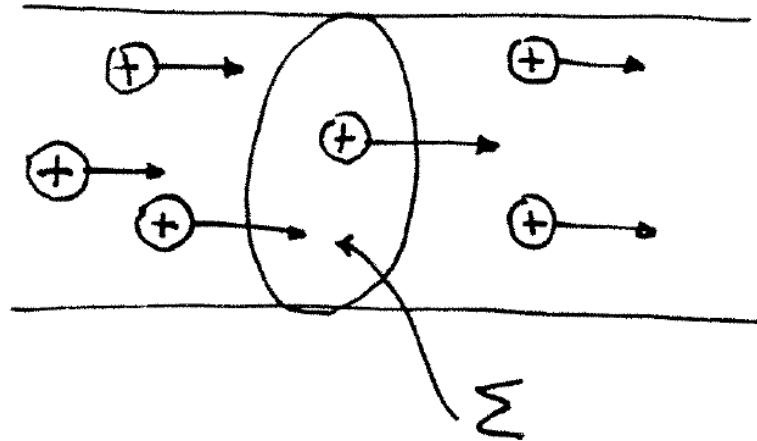
Prof. G. Gruosso

I mezzi materiali si possono distinguere in :

- Dielettrici (o isolanti)
- Conduttori

Nei primi non vi sono cariche in grado di muoversi sotto effetto di un campo elettrico, nei secondi questo movimento può esistere ma solo confinatamente al mezzo conduttore, cioè non sono in grado di attraversare la superficie di separazione tra mezzi.

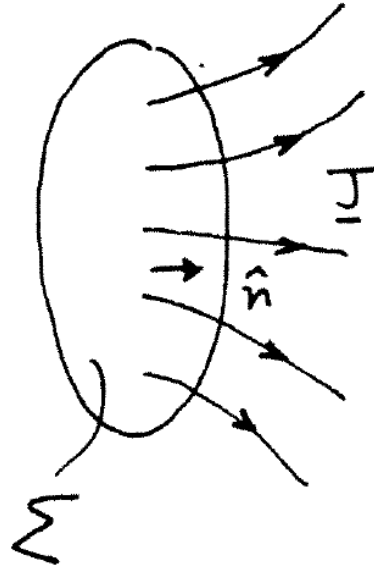
# Campo di corrente



Corrente Elettrica [A] rappresenta il flusso di cariche attraverso la superficie  $\Sigma$  in un secondo.

Può essere vista come il flusso di un vettore chiamato **densità di corrente elettrica**  $\vec{J}$  [ $\frac{A}{m^2}$ ]

# Campo di corrente



$$i = \int_{\Sigma} \vec{J} \cdot \vec{n} d\sigma$$

# Legame tra Campo elettrico, tensione e densità di corrente

Dato un volume in cui è contenuta una quantità di cariche che si muovono ad una velocità media, si ha che la densità di corrente è

$$\bar{J} = n_{cariche} \cdot q \cdot \text{velocità}$$

Le cariche sono messe in moto dal campo elettrico per cui la velocità sarà proporzionale al campo (almeno per campi bassi come quelli che ci sono nei circuiti)

$$\cdot \quad \text{velocità} = \mu \cdot \bar{E}$$

$\mu$  è la mobilità delle cariche libere, da cui si ha

$$\begin{aligned} \bar{J} &= n_{cariche} \cdot q \cdot \text{velocità} = \\ &= n_{cariche} \cdot q \cdot \mu \cdot \bar{E} = \\ &= \sigma \bar{E} \end{aligned}$$



# Legame tra Campo elettrico, tensione e densità di corrente

$\sigma$  [S/m] è la conducibilità del materiale

Da cui si ricavano le due equazioni di ohm in forma microscopica

$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$

$$\vec{E} = \rho \vec{J}$$

