

# FISICA 2 20/10/20

EN. in ELS  $\rightarrow W_{TOT} = \frac{\epsilon_0}{2} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r E^2 = \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r \rho V(r)$

① DOVE È L'ENERGIA?

$\rightarrow$  l'EN è dove il campo  $\vec{E} \neq 0$

Lo vedremo  $\rightarrow$  facendo onde em: onda ha energia ma non ci sono cariche

② PRIN SOVRAPPOSIZIONE  $\rightarrow$  non vale per l'energia

perché è fn quadratica del campo  
e di due campi e non è somma dell'EN di ciascuno

$$\vec{E}_1, \vec{E}_2 \quad \vec{E}_{TOT} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$$

$$W_{TOT} = \frac{\epsilon_0}{2} \int d^3r (\vec{E}_{TOT})^2 = \frac{\epsilon_0}{2} \int d^3r (E_1^2 + E_2^2 + 2\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2)$$

prin sovrapp  
EN di  $\vec{E}_1$   
EN di  $\vec{E}_2$   
termine di interfer

UNICITÀ delle soluz di eq di Maxwell

se di un campo vettor diamo div e rot + condiz contorno  $\Rightarrow$  il campo è univocam det

eq M:  $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \rho/\epsilon_0$   
 $\vec{\nabla} \times \vec{E} = 0$   $\vec{E}(\vec{r}) \sim \frac{1}{r^2}$   $|\vec{r}| \rightarrow \infty$

$\vec{\nabla} \cdot \vec{v}(\vec{r}) = f(\vec{r})$   
 $\vec{\nabla} \times \vec{v}(\vec{r}) = \vec{w}(\vec{r})$   
 $|\vec{v}(\vec{r})| \rightarrow 0$   $v(\vec{r}) \sim \frac{1}{r^2}$  per  $|\vec{r}| \rightarrow \infty$

$\Rightarrow \vec{v}(\vec{r})$  è univocam determinato

supponiamo che  $\exists \vec{v}'$   $\vec{\nabla} \cdot \vec{v}' = f$   
 $\vec{\nabla} \times \vec{v}' = w$

calcoliamo "l'errore"  $\vec{u} = \vec{v} - \vec{v}'$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{u} = \vec{\nabla} \cdot (\vec{v} - \vec{v}') = \vec{\nabla} \cdot \vec{v} - \vec{\nabla} \cdot \vec{v}' = 0$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{u} = \vec{\nabla} \times \vec{v} - \vec{\nabla} \times \vec{v}' = 0 \Rightarrow \vec{u} \text{ è irrotazionale} \Rightarrow$$

$\exists \varphi$  campo scalare t.c.  $\vec{u} = -\vec{\nabla} \varphi$

$\varphi \rightarrow 0$  come  $\frac{1}{r^2}$  visto che  $|\vec{u}| \rightarrow 0$  come  $\frac{1}{r^2}$   
 per  $|\vec{r}| \rightarrow \infty$

$$0 = \vec{\nabla} \cdot \vec{u} = -\nabla^2 \varphi$$

$$\int_V d^3r u^2 = \int_V d^3r (\vec{\nabla} \varphi)^2 = \int_V d^3r \vec{\nabla} \cdot (\varphi \vec{\nabla} \varphi) = \int_V d^3r (\vec{\nabla} \varphi) \cdot (\vec{\nabla} \varphi) + \varphi \nabla^2 \varphi$$

↑ derivata del prod

$$\int_V d^3r [\vec{\nabla} \cdot (\varphi \vec{\nabla} \varphi) - \varphi \nabla^2 \varphi] = \int_{S=\partial V} d^2r \vec{n} \cdot \varphi \vec{\nabla} \varphi -$$

t. Gauss

$$- \int_V d^3r \varphi \nabla^2 \varphi = 0$$

$$\nabla^2 \varphi = \nabla \cdot (\vec{\nabla} \varphi) = 0$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{u} = 0 \quad \vec{u} \quad \uparrow \quad \otimes$$

$V \rightarrow \mathbb{R}^3$  sfera  $r \rightarrow \infty$   
 $\text{sup } S \rightarrow r^2$   
 $\varphi \sim \frac{1}{r^2} \quad |\vec{\nabla} \varphi| = |\vec{u}| \sim \frac{1}{r^2}$

$$\int_{\mathbb{R}^3} d^3r u^2 = 0 \Leftrightarrow u(\vec{r}) = 0 \quad \forall \vec{r} \Leftrightarrow \vec{u}(\vec{r}) = \vec{v} - \vec{v}' = 0$$

$u^2 \geq 0$   $\vec{v} = \vec{v}'$

# • CONDUTTORI

def CONDUTTORE: è un materiale che permette la circolazione della carica elettrica

es: metalli, acqua

def isolanti (dielettrici) → materiali dove la carica non si muove

es plastica, gomma

differenza tra potenziale → uccello si posa sulla linea alta tensione

e differenza di potenziale → se tocche i due poli della spina elettrica

## PROPRIETÀ CONDUTTORI:

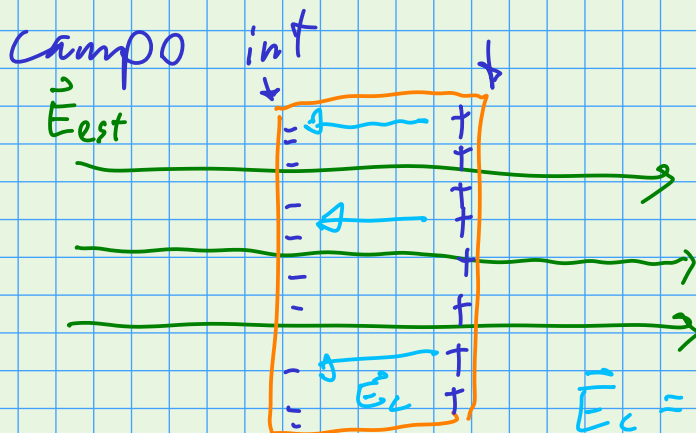
①  $\vec{E}_{\text{interno}} = 0$  anche in presenza di un campo esterno

le cariche interne si muovono liberamente  $\Rightarrow$  continuano a muoversi: per effetto forza Lorentz  $\vec{F} = q\vec{E}$

finché  $\vec{E}_{\text{int}} = 0 \Rightarrow \vec{F} = 0$

Non vuole dire che cariche interne sono uniformi

→ le cariche interne si dispongono in modo da cancellare

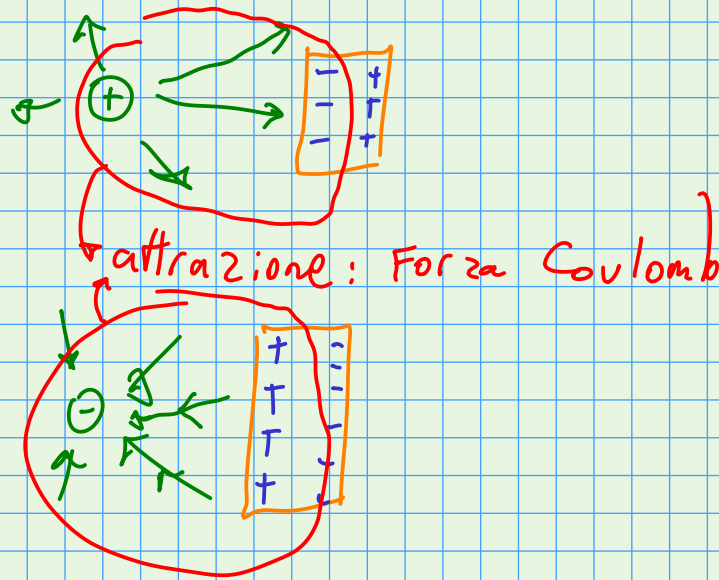


$\vec{E}_c =$  campo creato dalle cariche

t.c.  $\vec{E}_{est} + \vec{E}_c = \vec{E}_{int} = 0$

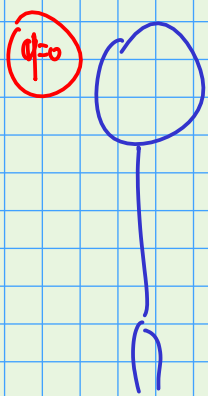
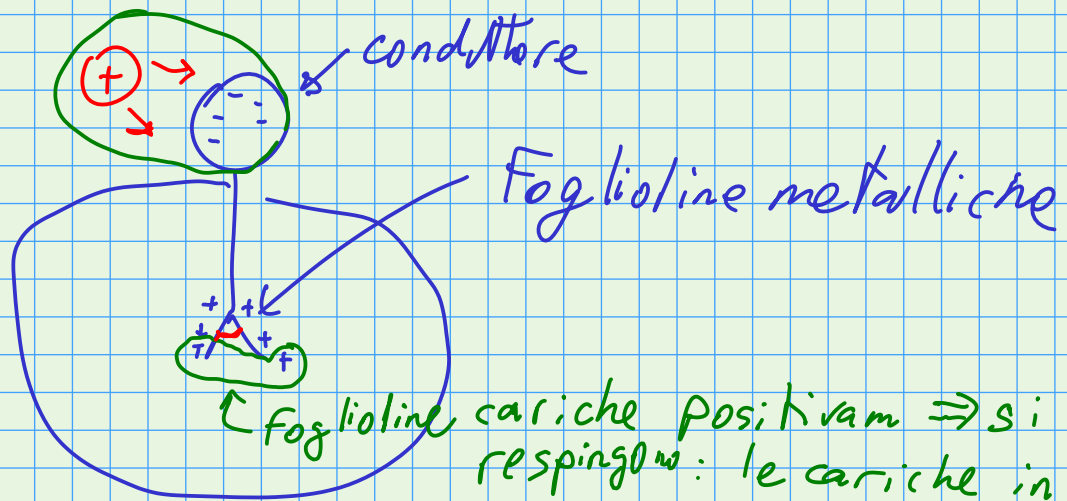
INDUZIONE ELS & effetto di un campo el su un conduttore

CONSEGUENZA: un conduttore è attratto da campo esterne



ELETTROSCOPIO inventato da Volta 1780

serve a misurare la carica elettrica di un oggetto



cariche positive  $\Rightarrow$  si respingono: le cariche interne hanno lo stesso segno  $\Rightarrow$  repulsione e/s

②  $\oint_{int} = 0$  se  $\vec{E}_{int} = 0$   $\oint = \epsilon_0 \vec{\nabla} \cdot \vec{E} \Rightarrow \oint_{int} = 0$

$\oint = 0$  non vuol dire niente cariche, ma cariche neg = cariche pos

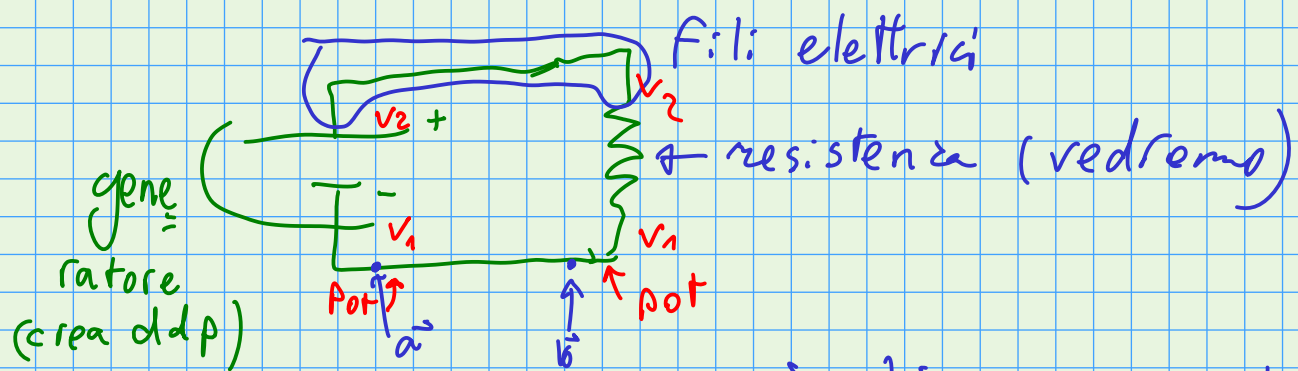
③ CONTRADDIZ ② e l'induz els ? → NO

le cariche si dispongono sulla sup del conduttore

④ i conduttori sono equipotenziali →  
ciascun punto del conduttore ha stesso potenziale

↳ motivo per cui i fili elettrici (servono a trasferire dif di potenziale) sono di materiale conduttore

nei circuiti elettrici → notazione



perché? due punti  $\vec{a}$  e  $\vec{b}$  interni al conduttore

$$V(\vec{b}) - V(\vec{a}) = - \int_{\vec{a}}^{\vec{b}} d\vec{r} \cdot \vec{E} = 0 \quad V(\vec{b}) = V(\vec{a})$$

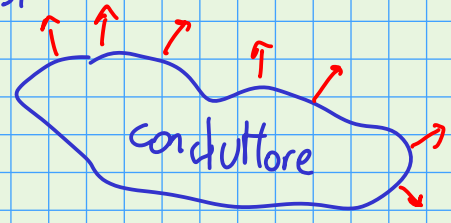
↑  
"campo nullo nel conduttore"

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = 0 \quad (\text{in elettrostatica})$$

in eld i conduttori sono equipot con buona approssimazione (a meno di considerare conduttori enormi o freq elevate)

$$\Delta v = c \quad L \sim \frac{c}{v}$$

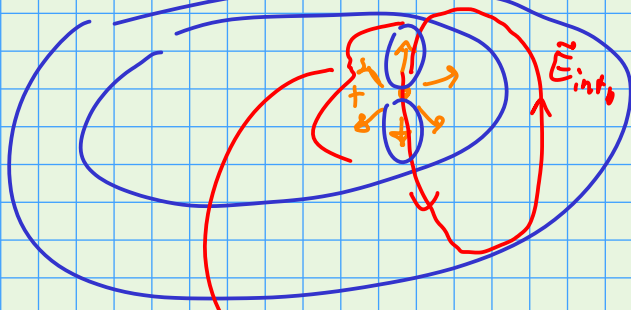
⑤  $\vec{E}_{est}$  è  $\perp$  al conduttore appena fuori dalla sup



Se così non fosse ⇒ le cariche si muoverebbero tangenzialmente lungo la sup finché la compon



questo non vale se ho cariche interne



ho circolarità nulla ma il campo  $\vec{E} \neq 0$

Le cariche sono le uniche sorgenti del campo (1° eq Maxwell)

$\Rightarrow$  in assenza di cariche interne  $\vec{E}_{int} = 0$  sia nel conduttore che nella zona cava.