- Premessa: simmetrie
- > Flusso del campo elettrico
- > Teorema di Gauss
- > Applicazioni a campi diversi da quello elettrico (facoltativo)
- > Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

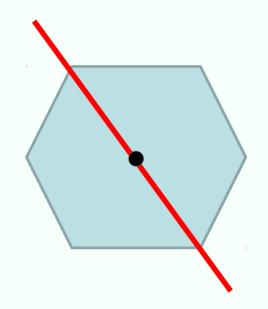
**Gettys II** 

#### **Simmetria**

Un'operazione di simmetria (in questo caso nel piano) porta il poligono regolare *in se stesso*.

In questo caso operazioni di simmetria sono, ad esempio:

- → riflessione rispetto ad un piano che passa per due vertici opposti (individuato dalla retta rossa);
- → rotazione di 30° intorno all'asse perpendicolare al piano della lavagna, passante per il centro dell'esagono.



Se il poligono regolare è una distribuzione di carica, e l'operazione di simmetria porta il poligono in se stesso, allora il campo complessivo generato in tutto lo spazio deve rimanere invariato in seguito a queste operazioni di simmetria.



Concetti basati sulla simmetria e il teorema di Gauss permetteranno di trovare **facilmente** il campo generato da distribuzioni di carica con opportune simmetrie.

- Premessa: simmetrie
- Flusso del campo elettrico
- Teorema di Gauss
- > Applicazioni a campi diversi da quello elettrico (facoltativo)
- > Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

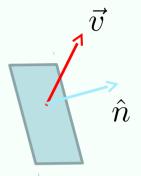
**Gettys II** 

# Flusso di un campo vettoriale

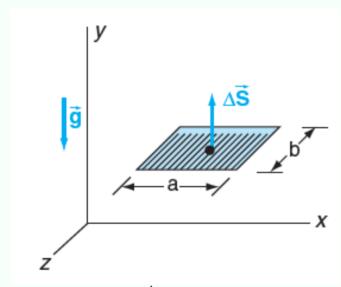
Definizione: 
$$\Phi_v = \vec{v} \cdot \Delta \vec{S} = \vec{v} \cdot \hat{n} \, \Delta S$$

La  $\underline{superficie\ orientata}\ \Delta \vec{S}$  è individuata da un versore perpendicolare.

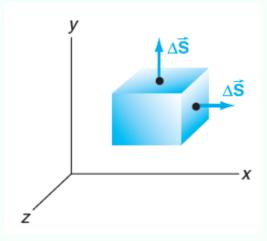
$$\Delta \vec{S} = \Delta S \,\hat{n}$$



Il flusso è una grandezza **scalare**, proporzionale al numero di linee di campo che attraversano una data unità di superficie.



$$\Phi_g = \vec{g} \cdot \Delta \vec{S} = -g \, \Delta S = -gab$$

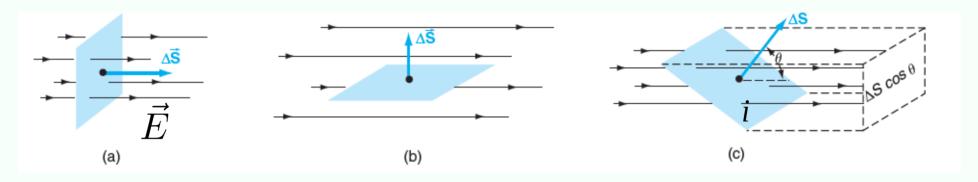


Quando una superficie è chiusa (racchiude una regione di spazio),  $\Delta \vec{S} = \Delta S \,\hat{n}$  è diretta verso l'esterno del volume racchiuso.

## Flusso del campo elettrico

Definizione: 
$$\Phi_E = \vec{E} \cdot \Delta \vec{S} = \vec{E} \cdot \hat{n} \ \Delta S$$

Unità di misura (SI): N m<sup>2</sup>/C



Il flusso è <u>massimo</u> se il campo elettrico è **perpendicolare** alla superficie, mentre è *nullo* se il campo elettrico è *parallelo* alla superficie.

$$\Delta \Phi_{Ei} = \vec{E}_i \cdot \Delta \vec{S}_i = E_i \, \Delta S_i \, \cos \theta_i = E_{\perp i} \, \Delta S_i = E_i \, \Delta S_{\perp i}$$

Questa è la definizione generale per un campo vettoriale uniforme, attraverso una superficie piana qualunque contrassegnata con i.

→ Cosa succede se il campo non è uniforme, o la superficie non è piana?

# Flusso del campo elettrico

<u>In generale</u>, occorre seguire la seguente procedura:

- 1) dividere la superficie in *elementi infinitesimi* (così piccoli che il campo è costante, attraverso ognuno di essi);
- 2) calcolare il *flusso infinitesimo i-*esimo su ciascun elemento *i*;
- 3) sommare su tutti gli elementi infinitesimi.

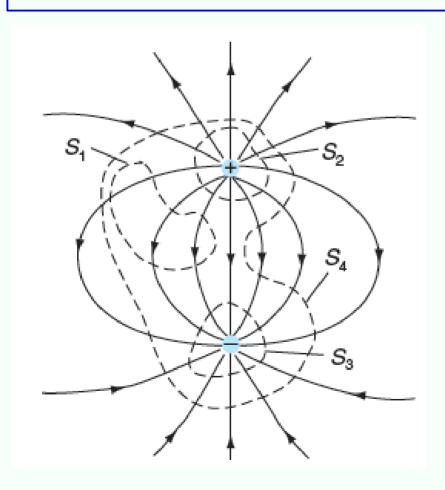
Prendendo il limite  $\Delta S_i \rightarrow 0$ , si trova il seguente integrale:

$$\begin{split} \Phi_E &= \lim_{\Delta S_i \to 0} \sum_i \vec{E}_i \cdot \Delta \vec{S}_i \\ &= \int\!\!\int_S \vec{E} \cdot \hat{n} \, dS = \int\!\!\int_S E \cos\theta \, dS \end{split}$$
 Elemento di superficie  $i$ 

# Flusso e linee del campo elettrico

Si può guardare il flusso attraverso una superficie chiusa qualunque (il versore  $\hat{n}$  è sempre diretto verso l'esterno).

Flusso totale = Numero linee uscenti – Numero linee entranti



$$\Phi_E = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint E_n \, dS$$

Quattro superfici gaussiane nel campo di un dipolo. Le superfici sono rappresentate in sezione trasversale, e le linee tratteggiate corrispondono all'intersezione delle superfici stesse con il piano della figura. Osservando le linee di forza, si può verificare che  $\Phi_1 = 0$ ,  $\Phi_2 > 0$ ,  $\Phi_3 < 0$ , e  $\Phi_4 = 0$ .

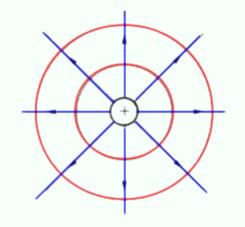
# Linee del campo elettrico: proprietà

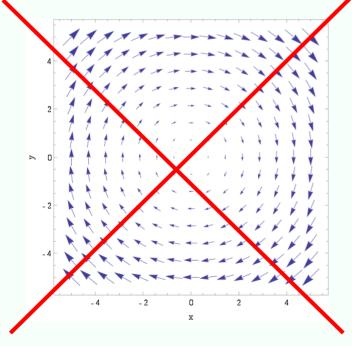
$$\Delta V = V_B - V_A = -\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{s}$$
  $\vec{E} = -\vec{\nabla}V$ 

La circuitazione del campo elettrico è sempre nulla.

<u>Le linee di forza non tornano mai su se stesse.</u>

$$\Delta V_{AA} = -\int_{A}^{A} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 \implies \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$





Le **superfici equipotenziali** sono quelle **perpendicolari** alle linee di campo.

Infatti lungo di esse la differenza di potenziale non cambia, perché l'integrale di linea è nullo.

- Premessa: simmetrie
- > Flusso del campo elettrico
- Teorema di Gauss
- Applicazioni a campi diversi da quello elettrico (facoltativo)
- > Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

**Gettys II** 

#### **Teorema di Gauss**

Il flusso del campo elettrico attraverso una superficie chiusa è uguale alla carica contenuta all'interno della superficie per una costante universale.

$$\Phi_E = \int \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

$$\varepsilon_0 = \frac{1}{4\pi k_e}$$
 —  $\rightarrow$  costante Coulomb

## Teorema di Gauss: carica puntiforme

$$\Phi_E = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint E_n \, dS = E \, A = \frac{k_e q}{y^2} \left( 4\pi x^2 \right) = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

area della sfera

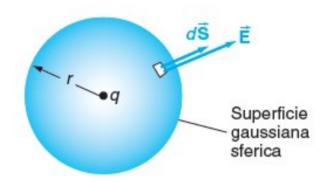


Figura 2.7

Calcolo del flusso dovuto al campo prodotto da una carica puntiforme posta nel centro di una superficie gaussiana sferica. Si trova quindi, indipendentemente da *r*, che:

$$\Phi_E = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

Il flusso totale del campo elettrico attraverso una superficie sferica chiusa S è proporzionale alla carica *q* all'interno della superficie.

## Teorema di Gauss: più cariche puntiformi

Se vi sono più cariche, vale il *principio di sovrapposizione*.

$$\Phi_{E} = \oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint_{S} (\vec{E}_{1} + \vec{E}_{2} + \vec{E}_{3}) \cdot d\vec{S}$$

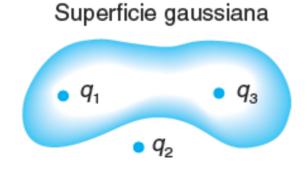
$$= \oint_{S} \vec{E}_{1} \cdot d\vec{S} + \oint_{S} \vec{E}_{2} \cdot d\vec{S} + \oint_{S} \vec{E}_{3} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{1} + q_{2} + q_{3}}{\varepsilon_{0}}$$

$$\oint_{S'} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{2} + q_{3}}{\varepsilon_{0}} \qquad \oint_{S''} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q_{1}}{\varepsilon_{0}}$$

$$S'' = \frac{q_{2} + q_{3}}{\varepsilon_{0}}$$

$$S'' = \frac{q_{2} + q_{3}}{\varepsilon_{0}}$$

Si definisce <u>superficie gaussiana</u> una superficie chiusa attraverso la quale si calcola il flusso del campo elettrico



Delle tre particelle cariche, la 1 e la 3 sono all'interno della superficie gaussiana, mentre la 2 è all'esterno. Servendosi del principio di sovrapposizione,  $\overrightarrow{\mathbf{E}} = \overrightarrow{\mathbf{E}}_1 + \overrightarrow{\mathbf{E}}_2 + \overrightarrow{\mathbf{E}}_3$ , si trova che il flusso attraverso la superficie è  $\Phi_E = (q_1 + q_3)/\varepsilon_0$ . La particella 2 non contribuisce al flusso.

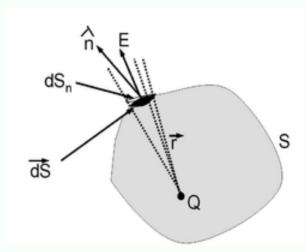
# Teorema di Gauss: caso generale

- Il flusso totale è proporzionale a N<sub>linee campo</sub>
- L'intensità del campo è pari a N<sub>linee campo</sub> / Area
- N<sub>linee campo</sub> è proporzionale alla carica all'interno
- Ogni linea uscente dalla carica deve passare dalla superficie

<u>Teorema di Gauss</u>: il flusso totale del campo elettrico attraverso una qualunque superficie chiusa che circonda la carica puntiforme q è dato da q l  $\epsilon_0$ .

Definizione di angolo solido: Superficie sottesa / distanza<sup>2</sup>  $\Omega = \frac{A}{r^2}$ 

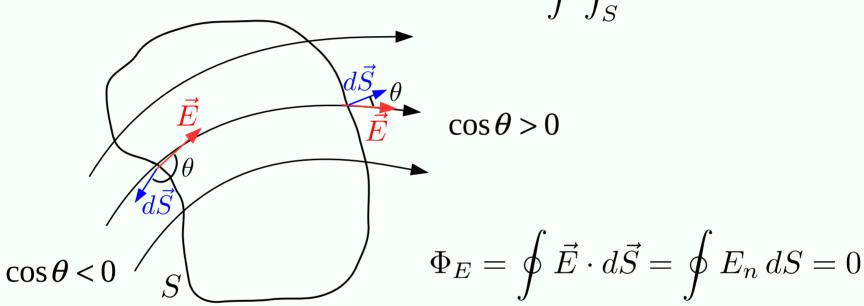
- $\triangleright$  Consideriamo una superficie sferica di raggio r
- L'area è proporzionale al quadrato del raggio
- L'angolo solido è definito come il rapporto tra area e raggio al quadrato
- L'angolo corrispondente a tutto lo spazio è



$$=\frac{A_{sfera}}{r^2} = \frac{4\pi r^2}{r^2} = 4\pi$$

### **Teorema di Gauss**

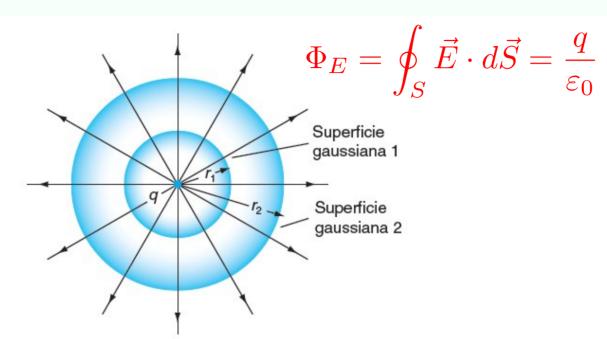
Se la carica interna è zero, il flusso è nullo:  $\Phi_E = \int \int_S E \, \cos \theta \, dS = 0$ 



Si può guardare il flusso attraverso una superficie chiusa qualunque (il versore *n* è sempre diretto verso l'esterno) come la differenza di linee di campo:

Flusso totale = N linee uscenti – N linee entranti = 0

### **Teorema di Gauss**



Due sfere gaussiane di raggi differenti hanno come centro comune una stessa particella carica. Le linee di forza sono continue e vanno dalle cariche positive a quelle negative, cosicché il numero delle linee che attraversano ciascuna delle superfici sferiche è lo stesso. Ma, per il teorema di Gauss, anche i flussi attraverso le due superfici sono uguali. Pertanto, per superfici di questo tipo, il flusso è proporzionale al numero delle linee che le attraversano.

Il flusso totale del campo elettrico attraverso una superficie sferica è proporzionale alla carica q all'interno della superficie.

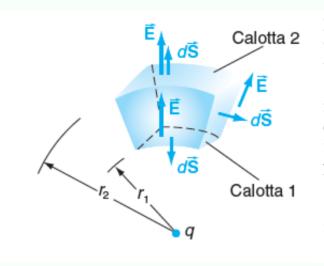
- 1) il flusso totale è proporzionale alle linee di campo;
- 2) il numero N di linee è proporzionale alla carica all'interno;
- 3) ogni linea uscente dalla carica deve passare dalla superficie.

La differenza di flusso fra le due superfici 1 e 2 è zero.

$$\Phi_1 = \iint_{S_1} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

$$= \iint_{S_1} -\frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r_1^2} dS$$

$$= -\frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r_1^2} \Delta S_1$$



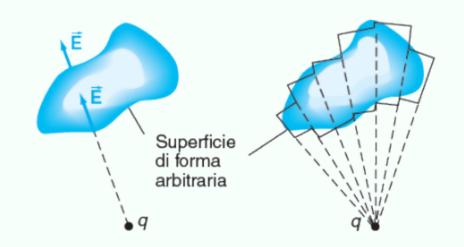
Flusso del campo generato da una particella carica attraverso una superficie a forma di blocco arrotondato. La superficie è formata da due calotte sferiche e da quattro facce piane. Il flusso attraverso ciascuna faccia piana è nullo, e i flussi attraverso le due calotte sferiche sono uguali e opposti, quindi il flusso relativo all'intera superficie è nullo.

$$\Phi_2 = \int\!\!\int_{S_2} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q \, \Delta S_2}{4\pi\varepsilon_0 r_2^2} = \frac{q \, \Delta S_1}{4\pi\varepsilon_0 r_1^2} = -\Phi_1 \qquad \text{Stesso angolo solido} \\ \Delta S_2 = \Delta S_1 (r_2/r_1)^2$$

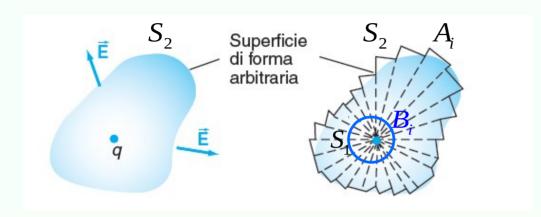
$$\Phi_E = \Phi_1 + \Phi_2 = 0$$

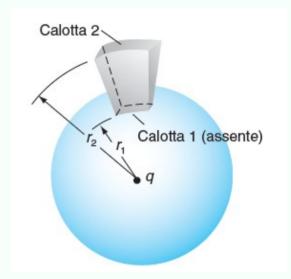
Il flusso totale del campo elettrico attraverso una superficie arbitraria con carica puntiforme all'esterno è nullo.

[si scompone in calottte]



$$\Phi_{\text{calotta 2}} - \Phi_{\text{calotta 1}} = 0 = \Phi_{\text{sfera 2}} - \Phi_{\text{sfera 1}}$$





$$\oint_{S_2} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \sum_i \iint_{A_i} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \sum_i \iint_{B_i} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint_{S_1} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q}{\varepsilon_0}$$

Il flusso attraverso superfici parallele alla direzione radiali è nullo, quello attraverso superficie trasversali  $A_i$  e  $B_i$  è lo stesso.

Perciò il flusso attraverso una qualunque superficie chiusa di forma arbitraria che contiene una carica è *uguale* a quello attraverso una superficie sferica con al centro la carica.

- > Premessa: simmetrie
- > Flusso del campo elettrico
- > Teorema di Gauss
- Applicazioni a campi diversi da quello elettrico (facoltativo)
- > Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

**Gettys II** 

## Campi diversi da quello elettrico (facoltativo)

$$\frac{\text{Campo gravitazionale}}{\text{da massa m puntiforme:}} \quad \vec{g} = \frac{\vec{F}_g}{m} = -\frac{GMm}{mr^2} \hat{r} = -\frac{GM}{r^2} \hat{r}$$

$$\Phi_g = \oint \vec{g} \cdot d\vec{S} = \oint g_n \, dS$$

Teorema di Gauss: il flusso del campo gravitazionale attraverso una superficie chiusa è uguale alla massa contenuta all'interno della superficie per una costante universale.

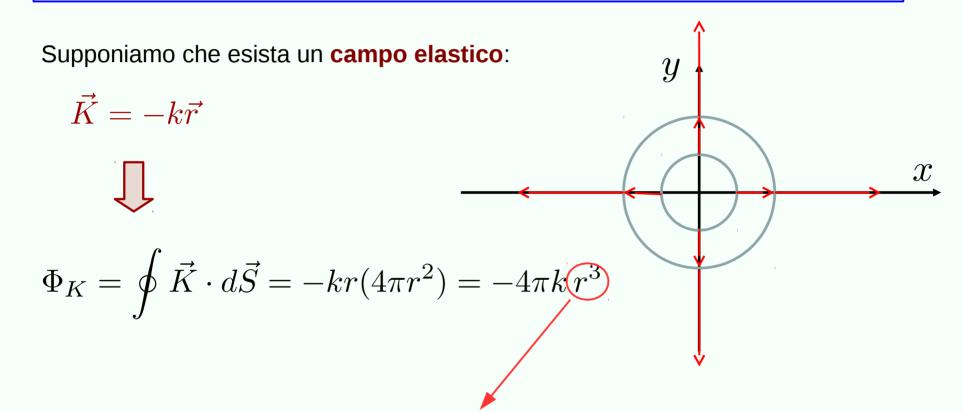
$$\Phi_g = \oint \vec{g} \cdot d\vec{S} = -\frac{GM}{r^2} 4\pi r^2 = -4\pi GM$$

Il flusso totale del campo gravitazionale attraverso una superficie sferica chiusa è proporzionale alla massa M all'interno della superficie.

 $\rightarrow$  è un risultato della *dipendenza del campo da 1/r*²:  $\left( \vec{g} \propto \frac{r}{r^2} \right)$ 

# Campi diversi da quello elettrico (facoltativo)

Se la forza non dipende da  $1/r^2$ , il flusso in generale dipende dal raggio!



Il flusso in questo caso <u>dipende</u> dal raggio della superficie sferica

→ Il teorema di Gauss vale solo per campi con dipendenza 1/r²

- > Premessa: simmetrie
- > Flusso del campo elettrico
- Teorema di Gauss
- > Applicazioni a campi diversi da quello elettrico
- Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

**Gettys II** 

- > Premessa: simmetrie
- > Flusso del campo elettrico
- Teorema di Gauss
- > Applicazioni a campi diversi da quello elettrico
- > Esempi:
  - → sfera carica cava
  - → sfera carica piena
  - → cilindro o filo carico
  - → piano infinito carico
  - → condensatore

**Gettys II** 

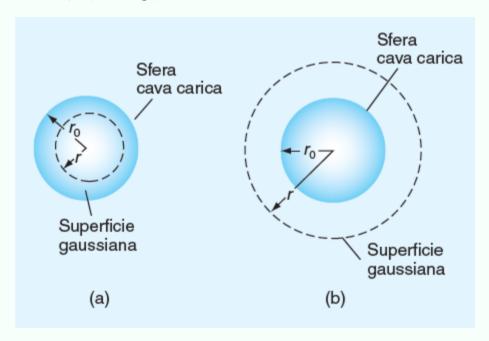
#### Sfera carica cava

Sia data una superficie sferica carica isolante (guscio sferico di raggio  $r_0$ ). La carica Q è distribuita uniformemente in superficie.

Densità superficiale di carica:  $\sigma = Q/A = Q/(4\pi r_0^2)$ 

Consideriamo una superficie gaussiana sferica concentrica con il guscio sferico.

Il campo elettrico è *radiale*, per ragioni di <u>simmetria sferica</u> (se ci fosse una componente non radiale, un'operazione di simmetria muterebbe l'orientazione di tale componente).



Il campo è radiale e uguale in modulo per tutti i punti equidistanti dal centro. Il flusso allora è di facile calcolo:

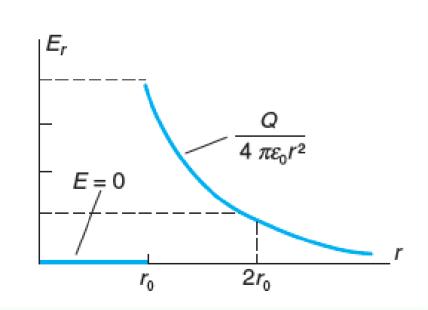
$$\frac{Q_{\text{int}}}{\varepsilon_0} = \Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_r \oint \hat{r} \cdot d\vec{S} = E_r \oint_S dS = E_r 4\pi r^2$$

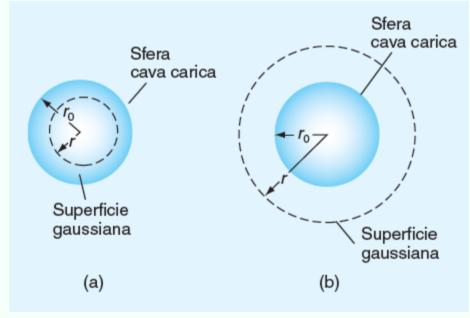
#### Sfera carica cava

Sia data una superficie sferica carica isolante (guscio sferico di raggio  $r_0$ ). La carica Q è distribuita uniformemente in superficie.

Si hanno <u>due casi</u>: fuori dal guscio la carica è quella totale; dentro il guscio la carica è zero. Il campo segue di conseguenza.

$$\frac{Q_{\rm int}}{\varepsilon_0} = \Phi_E = E_r \, 4\pi r^2$$

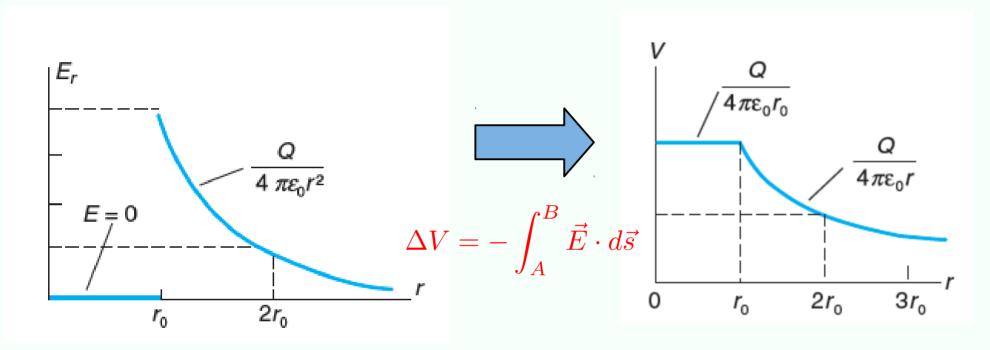




$$\begin{cases} r \ge r_0 \implies E = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} = \frac{k_e Q}{r^2} \\ r < r_0 \implies E = 0 \end{cases}$$

## Sfera carica cava: potenziale elettrico

Sia data una superficie sferica carica isolante (guscio sferico di raggio  $r_0$ ). La carica Q è distribuita uniformemente in superficie.



$$\begin{cases} r \ge r_0 \implies E = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \\ r < r_0 \implies E = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} r \ge r_0 \implies V(r) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r} \\ r < r_0 \implies V(r) = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r_0} \end{cases}$$