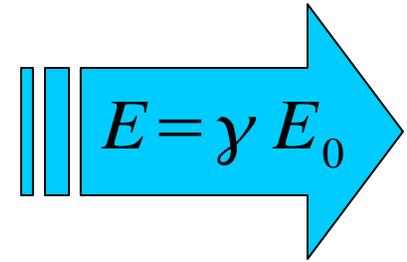


Un paradosso relativistico

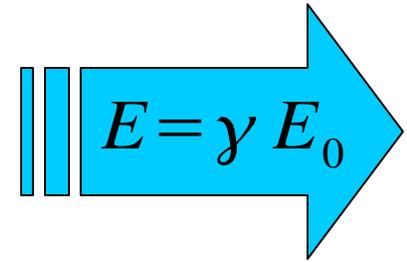


# Un paradosso relativistico circa l'energia elettrostatica

Presentazione dell'articolo "A simple relativistic paradox about electrostatic energy" di Wolfgang Rindler e Jack Denur; Dicembre 1987

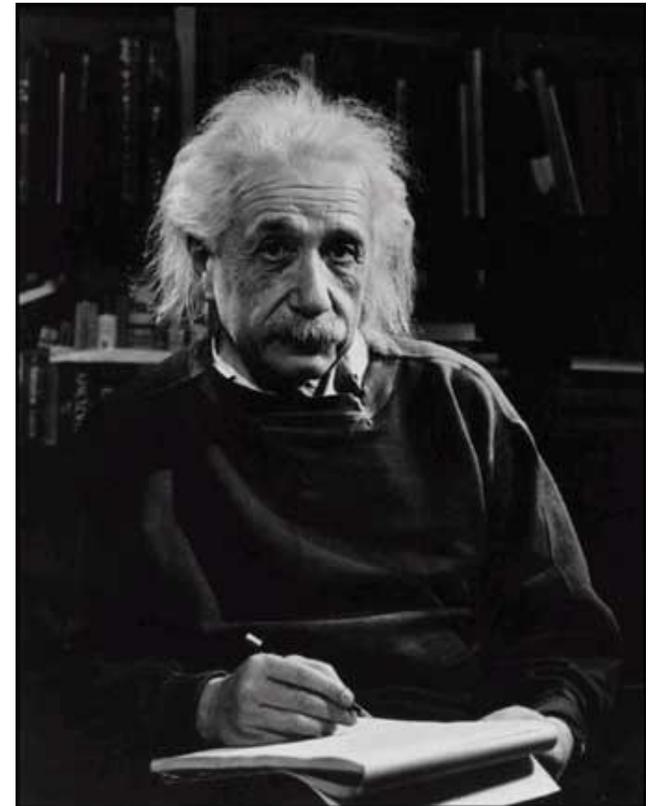
# Un paradosso relativistico

---

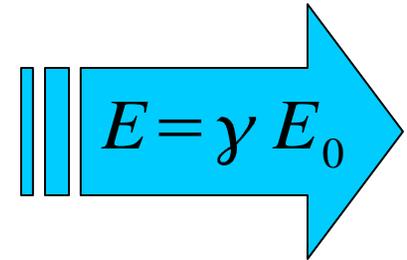

$$E = \gamma E_0$$

Prima di entrare nel merito specifico del paradosso descritto nell'articolo, tre brevissime digressioni:

- Relazione massa/energia in Relatività ristretta
- Breve richiamo sulle proprietà dei Condensatori
- Cenni sugli sforzi nei materiali



# Un paradosso relativistico



## Relazioni Massa/Energia in RR 1

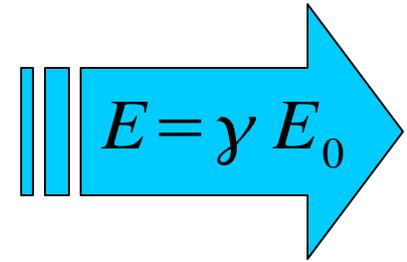
- La massa di un corpo non è una proprietà indipendente dal sistema di riferimento in cui la si considera a differenza di quanto assunto in meccanica newtoniana

$$m(v) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - v^2}}$$

- L'energia totale relativistica è:  $E^2 \equiv m_0^2 c^4 \gamma^2 = m_0^2 c^4 + p^2 c^2$
- La quantità  $E^2 - p^2 c^2$  è costante a prescindere dal SRI; quindi viene lasciata immutata da qualunque TdL.

# Un paradosso relativistico

---



## Relazioni Massa/Energia in RR 2

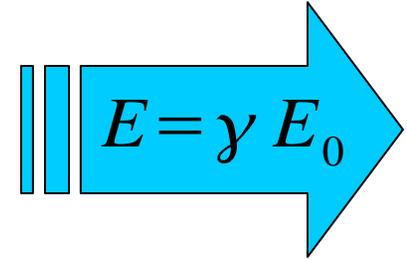
Relativisticamente si conserva l'energia totale; non ha senso alcuna distinzione tra energia di massa (di riposo) ed energia di moto. Massa ed energia sono legate dalla celebre relazione:

$$\Delta E = \Delta mc^2$$

Considerando diversi SRI deve sempre essere valida la relazione:

$$Energia = \gamma Energia a riposo$$

# Un paradosso relativistico



## Condensatori 1

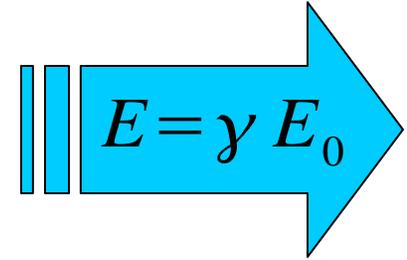
- Un condensatore è un sistema di due conduttori fra i quali esiste induzione completa
- La capacità di un condensatore a lamine piane è  $C = \frac{Q}{V} = \epsilon_0 \frac{A}{l}$
- La sua energia è  $\frac{1}{2} C \Delta V^2$
- Si ricava agevolmente l'espressione della *densità di energia*:

$$\frac{1}{2} \epsilon_0 E^2$$



# Un paradosso relativistico

---



## Sforzi nei materiali 1

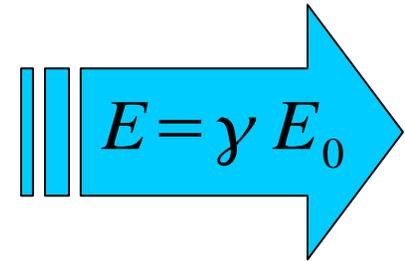
Per interpretare quanto accade all'interno di un corpo soggetto ad una sollecitazione dobbiamo introdurre il concetto di **sforzo**. In generale su un elemento di volume di un sistema continuo isotropo, agiranno sia forze di volume che forze di superficie.

In generale le **forze di volume** non intervengono nella trattazione dell'elasticità lineare.

Le **forze di superficie** sono quelle localizzate sulle superfici del corpo e si trasmettono in tutte le superfici infinitesime in cui il corpo continuo può supporre essere diviso.

Per **sforzo** si intende la forza trasmessa per unità di superficie, che si crea a seguito dell'applicazione di sollecitazioni esterne su un sistema.

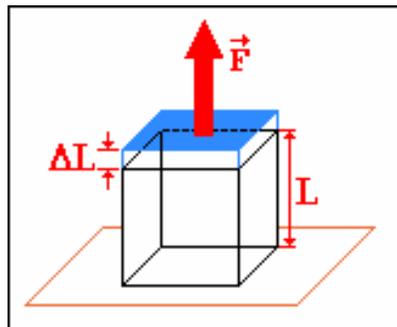
# Un paradosso relativistico



## Sforzi nei materiali 2

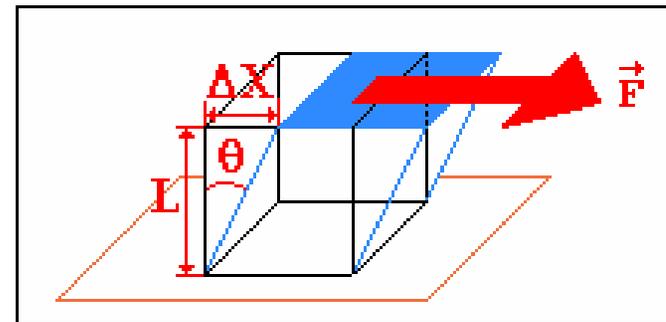
Gli sforzi possono essere normali (se diretti ortogonalmente alla superficie) oppure di taglio se diretti parallelamente alla superficie:

### SFORZI NORMALI



$$\sigma = \vec{F} \cdot \vec{n} = F \cos \theta$$

### SFORZI DI TAGLIO



$$\tau = \vec{F} \cdot \vec{t} = F \sin \theta$$

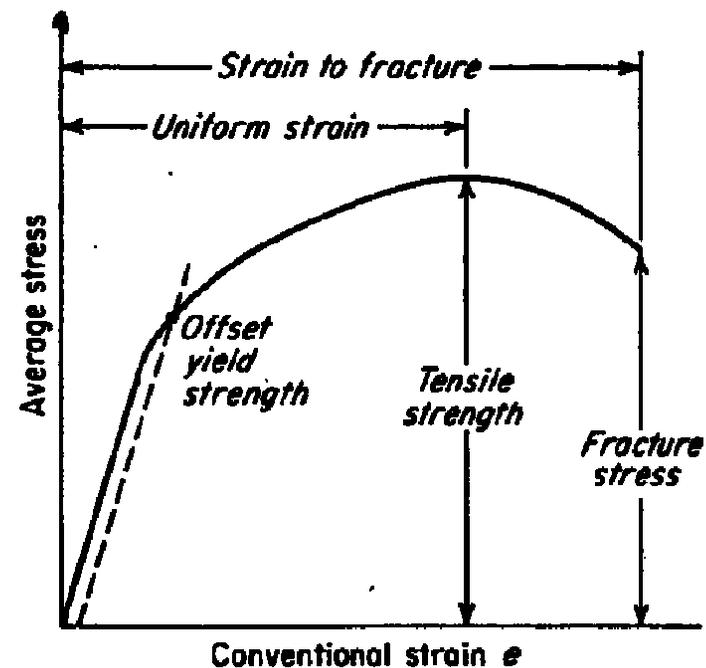
# Un paradosso relativistico

$$E = \gamma E_0$$

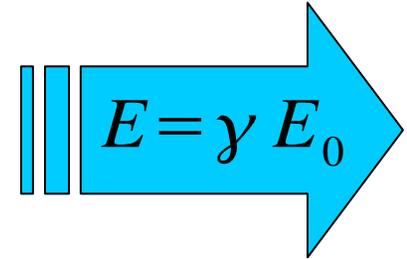
## Sforzi nei materiali 3

Quando un corpo è sollecitato da forze esterne si instaurano nel suo interno delle tensioni. Le tensioni sono forze per unità di superficie e possono decomporre in una componente normale (cioè perpendicolare alla superficie considerata) ed in una tangenziale (cioè parallela alla superficie stessa).

Nella figura accanto è riportata una curva sforzo/deformazione tipica di un materiale che, ad un regime di deformazione elastica, postpone (passando per il carico di snervamento) un regime di deformazione plastica fino ad arrivare a rottura.



# Un paradosso relativistico



## Sforzi nei materiali 4

Si considerino gli sforzi agenti su di una generica superficie infinitesima il cui versore normale è  $n$ . Essi sono descritti dal **tensore degli sforzi** di quella specifica superficie:

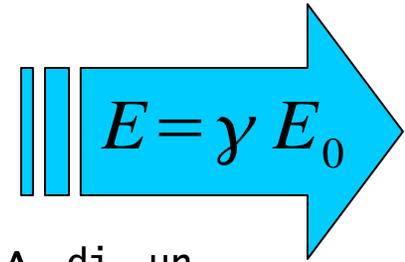
$$\Sigma = \begin{bmatrix} \sigma_{xx} & \sigma_{xy} & \sigma_{xz} \\ \sigma_{yx} & \sigma_{yy} & \sigma_{yz} \\ \sigma_{zx} & \sigma_{zy} & \sigma_{zz} \end{bmatrix}$$

I termini sulla diagonale principale sono gli **sforzi normali** agenti sulla superficie generica. I termini fuori dalla diagonale principale rappresentano le componenti degli **sforzi di taglio**. Si sottolinea che per gli elementi fuori dalla diagonale principale valgono le seguenti relazioni:

$$\sigma_{xy} = \sigma_{yx}; \sigma_{xz} = \sigma_{zx}; \sigma_{yz} = \sigma_{zy}$$

Il tensore degli sforzi è dunque **simmetrico**.

# Un paradosso relativistico



## Il sistema in esame 1

Le due armature (piane, cariche e parallele) di area  $A$  di un condensatore in vuoto costituiscono due facce opposte di un box rettangolare, di lunghezza  $l$ . Il box è in quiete in un sistema di riferimento  $S_0$  il cui asse  $x$  è scelto parallelo alle linee di forza del campo elettrico. Il box può essere osservato anche da un sistema di riferimento  $S$  rispetto al quale si muove con velocità  $v$  nella direzione delle linee di forza.

E' una proprietà delle TdL applicate ai campi elettromagnetici il fatto che un campo elettrico  $E$  parallelo in un sistema di riferimento inerziale  $S_0$  si trasformi in un identico campo elettrico  $E$  parallelo in un qualsiasi SRI  $S$  in moto rispetto ad  $S_0$  lungo la direzione del campo.

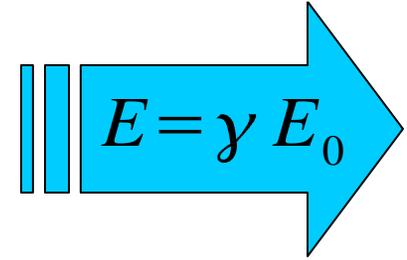
Quindi  $E$  è costante.

Allora anche la *densità di energia* del campo elettrico sarà costante, vista la sua definizione.

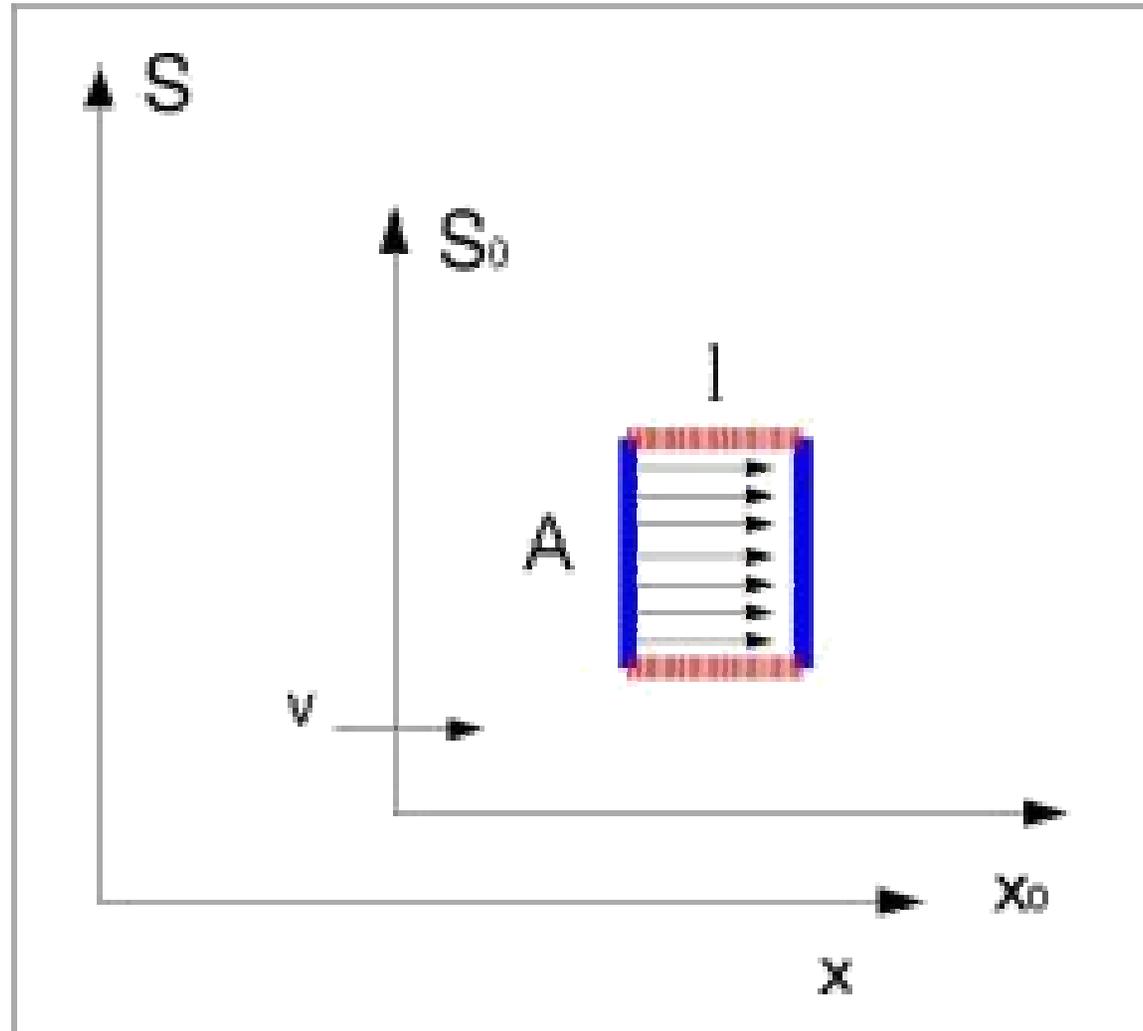
Tuttavia, la lunghezza del box in  $S$  sarà contratta di un fattore  $\gamma$  a causa del fenomeno della contrazione delle lunghezze (conseguenza diretta della forma delle TdL).

$$l = \frac{l_0}{\gamma}$$

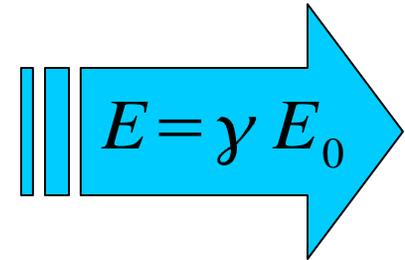
# Un paradosso relativistico


$$E = \gamma E_0$$

Il sistema in esame 2



# Un paradosso relativistico


$$E = \gamma E_0$$

## Il paradosso.

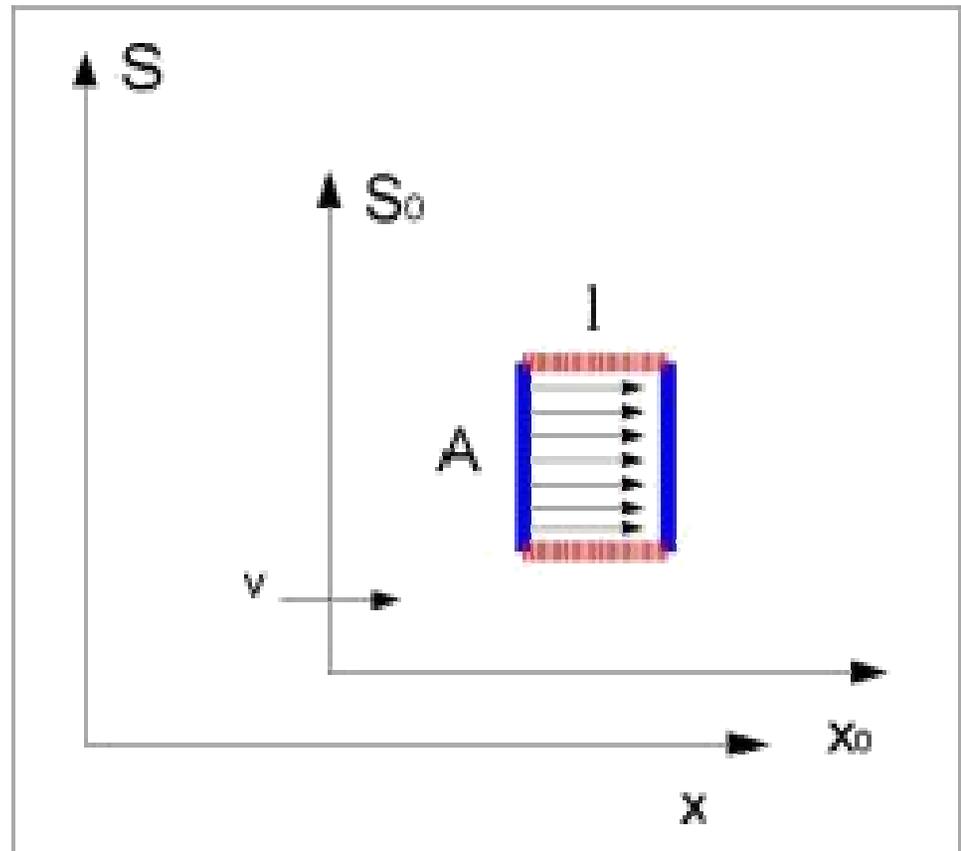
Dato che la *densità di energia* elettrostatica  $\rho$  è costante e considerato il fatto che in  $S$  la lunghezza del box è diminuita, allora ne consegue che l'energia (massa!) debba essere diminuita di un fattore  $\gamma$

Questo risultato è in profondo conflitto con la regola generale secondo la quale la massa (energia) di ogni sistema isolato debba trasformarsi come quella di una particella:

$$m(v) = \frac{m_0}{\sqrt{1 - v^2}}$$

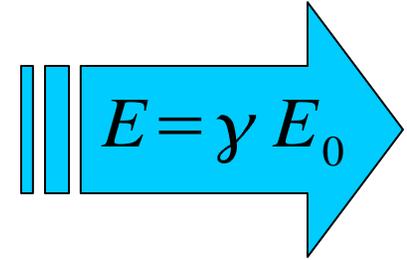
$$E = \gamma E_0$$

La massa (energia) dovrebbe aumentare di un fattore  $\gamma$  e invece ne appare diminuita.



# Un paradosso relativistico

---



Qualcosa non va!!

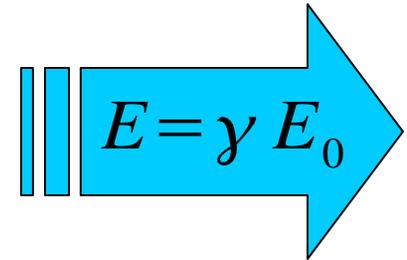
Che cosa?

Il fatto che le due pareti del box di lunghezza  $l$  in  $S_0$  non abbiano massa trascurabile.

Infatti non possono essere infinitamente leggere, dovendo fornire la pressione necessaria a controbilanciare la tensione del campo nel mantenere separate le due armature del condensatore.

Ne consegue che la loro massa **non è trascurabile**. Inoltre la presenza di questa pressione fa sì che la massa di queste pareti non si trasformi come quella di una particella singola (ovvero di un corpo privo di stress).

# Un paradosso relativistico


$$E = \gamma E_0$$

$\rho_0$  densità di energia (massa) in  $S_0$

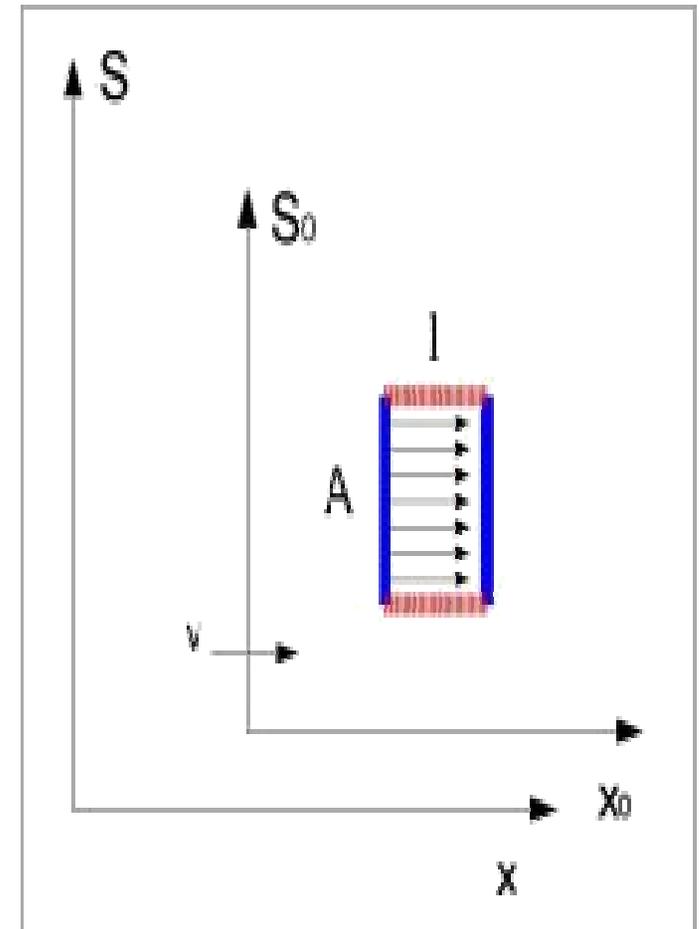
$t_0$  sforzo nella direzione  $x$  in  $S_0$

$\Delta A$  sezione superficiale di contatto tra le due pareti (rosse nella figura accanto) e le armature del condensatore (in blu)

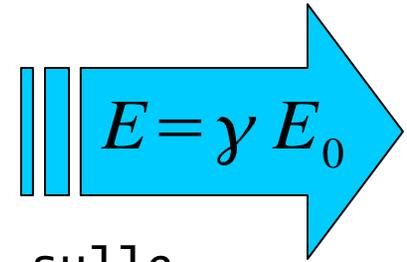
La densità  $\rho$  nel sistema di riferimento inerziale  $S$  è la seguente:

$$(1) \quad \rho = \gamma^2 (\rho_0 + v^2 t_0)$$

Ricordo che si usano unità tali per cui  $c$  sia uguale ad 1.



# Un paradosso relativistico



La forza di pressione esercitata dalle pareti sulle armature, nel SRI  $S_0$ , è  $t_0 \Delta A$ . Questa deve bilanciare la forza elettrostatica tra le armature:  $\frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 A$  quindi:

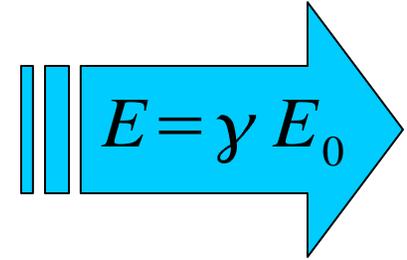
$$t_0 = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 A / \Delta A \quad (2)$$

Dalle equazioni (1) e (2) segue che la massa  $M$  delle pareti del box nel SRI  $S$  è data dall'espressione seguente:

$$M = \left( \frac{l}{\gamma} \right) \Delta A \rho = l \Delta A \gamma \left[ \rho_0 + v^2 E^2 \epsilon_0 A / 2 \Delta A \right]$$

$$M = \gamma \left[ M_0 + v^2 E^2 \epsilon_0 l A / 2 \right]$$

## Un paradosso relativistico



$M_0$  è la massa delle pareti in  $S_0$ .

La massa del sistema in  $S$  nella sua interezza è data da:

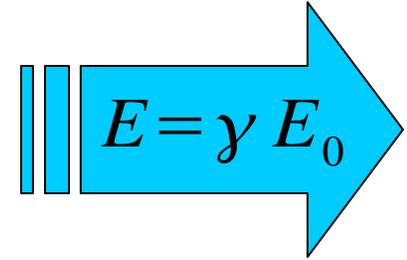
$$M + U = \gamma [M_0 + v^2 E^2 \epsilon_0 l A / 2] + E^2 \epsilon_0 l A / 2 \gamma$$

Dalla quale si ricava agevolmente, ricordando che  $\gamma(v^2 + \frac{1}{\gamma^2}) = \gamma$  :

$$M + U = \gamma (M_0 + U_0) \quad (3)$$

Dove  $U$  e  $U_0$  sono le energie del campo elettrico in  $S$  ed  $S_0$  rispettivamente.

# Un paradosso relativistico



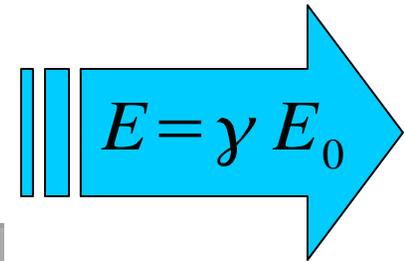
Dall'equazione (3) si deduce che in realtà è tutto come atteso!!

LA MASSA (ENERGIA) DEL SISTEMA CONSIDERATO NELLA SUA INTEREZZA SI TRASFORMA COME QUELLA DI UNA PARTICELLA.

$$m(v) = \frac{m_0}{\sqrt{1-v^2}} \quad E = \gamma E_0$$

In una trattazione più completa si potrebbero considerare anche le masse finite delle armature del condensatore; queste, a differenza delle pareti del box, si trasformano normalmente non essendo soggette a stress. Il risultato espresso dall'equazione (3) è di già soddisfacente.

# Un paradosso relativistico


$$E = \gamma E_0$$

