Lezione 3

Formulazione covariante

Formulazione matriciale e formalismo di Minkowski. (formalismo usato nelle alte energie)

$$x^{\mu} = \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$
 ; $x'^{\mu} = \begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix}$; $\beta = v/c$; $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$

$$\begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta & 0 & 0 \\ -\gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} ct \\ x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta & 0 & 0 \\ \gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ct' \\ x' \\ y' \\ z' \end{pmatrix}$$

$$x = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (x^0, \mathbf{x})$$

lettere greche $\mu, \nu, \alpha, \beta = 0,1,2,3$ lettere latine i,j,k,l=1,2,3

$$x'^{\mu} = \sum_{\nu=0}^{3} \Lambda^{\mu}_{\nu} x^{\nu} \equiv \Lambda^{\mu}_{\nu} x^{\nu}$$

convenzione di Einstein

La luce si propaga nella direzione n/|n| alla velocità c.

La distanza percorsa è $\mathbf{r} = ct \, \mathbf{n}/|n|$ in S.

Nel riferimento $S' \in \mathbf{r}' = ct' \mathbf{n}'/|n'|$.

Quadrando le due relazioni si ha

$$-\mathbf{r}^2 + c^2t^2 = -\mathbf{r}'^2 + c^2t'^2 = 0$$

Questo può essere scritto come

$$x_{\mu}x^{\mu} = x'_{\mu}x'^{\mu} = 0$$

(per la luce).

Un evento è caratterizzato dalle 4 coordinate spazio-temporali che formano il vettore

$$(ct, \mathbf{r}) \equiv (ct, x, y, z) \equiv (x^0, x^1, x^2, x^3)$$

La distanza infinitesima tra due eventi è (al quadrato)

$$(cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = (dS)^2 = (dS')^2 = 0$$

Trasformazione lineare quindi, indicando con v_1, v_2 e v_{12} le velocità relative

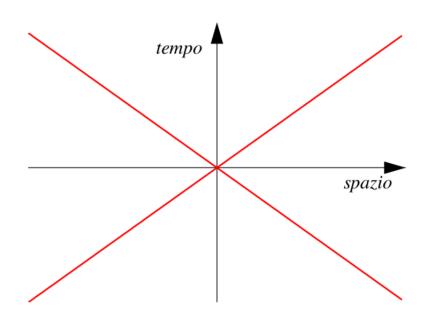
$$dS' = a(v_1)dS$$

$$dS'' = a(v_2)dS' = a(v_{12})dS = a(v_2)a(v_1)dS$$

$$a(v_{12}) = a(v_2)a(v_1)$$

Valida solo se $\forall v$ si ha a(v) = 1.

Invarianza della distanza tra due eventi.



Il modulo quadro di un quadrivettore non è positivo definito.

$$x^{\mu}x_{\mu} = c^2t^2 - \mathbf{r}^2$$

 $|\mathbf{r}| = ct$ e $|\mathbf{r}| = -ct$ formano il cono luce. Per una distanza abbiamo

$$D^2 = c^2 t^2 - \mathbf{r}^2$$

 $D^2>0 \rightarrow c^2(\delta t)^2>{\bf r}^2$ tipo tempo. I due eventi possono essere collegati da segnali che hanno velocità inferiori a c.

$$D^2 = 0 \rightarrow c^2(\delta t)^2 = \mathbf{r}^2$$
 tipo luce.

 $D^2 < 0 \rightarrow c^2(\delta t)^2 < \mathbf{r}^2$ tipo spazio. I due eventi non sono causalmente collegati.

La quantità $x^{\mu}x_{\mu}=c^2t^2-{\bf r}^2$ è invariante di Lorentz.

$$x_{\mu} \equiv (x_0, -x, -y, -z)$$
 ; $x^{\mu} \equiv \left(egin{array}{c} x^0 \ x \ y \ z \end{array}
ight)$

Metrica $g_{\mu\nu}$

$$x_{\mu}y^{\mu} = x^{\mu}g_{\mu\nu}y^{\nu} = (x^{0}, x^{1}, x^{2}, x^{3}) \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} y^{0} \\ y^{1} \\ y^{2} \\ y^{3} \end{pmatrix} = x^{0}y_{0} - \mathbf{x} \cdot \mathbf{y}$$

Metrica dello spazio di Minkowski.

Trasformazione di Lorentz è lineare nelle coordinate e lascia invariata la forma quadratica. (Indici ripetuti sono sommati.)

$$(dS')^2 = g_{\mu\nu} dx'^{\mu} dx'^{\nu} = g_{\mu\nu} \Lambda^{\mu}_{\alpha} dx^{\alpha} \Lambda^{\nu}_{\beta} dx^{\beta} = g_{\alpha\beta} dx^{\alpha} dx^{\beta} = (dS)^2$$

Quindi

$$g_{\mu\nu}\Lambda^{\mu}_{\alpha}\Lambda^{\nu}_{\beta} = g_{\alpha\beta}$$

$$(\Lambda^T)^{\mu}_{\alpha} = \Lambda^{\alpha}_{\mu}$$

$$(\Lambda^T)^{\mu}_{\alpha} g_{\mu\nu} \Lambda^{\nu}_{\mu} = g_{\alpha\beta}$$

$$\Lambda^T g \Lambda = g$$

Gruppo di Lorentz

Le trasformazioni di Lorentz formano un gruppo.

a) Il prodotto $\Lambda_1 \otimes \Lambda_2$ è ancora una trasformazione di Lorentz.

$$(\Lambda_1 \Lambda_2)^T g \Lambda_1 \Lambda_2 = \Lambda_2^T (\Lambda_1^T g \Lambda_1) \Lambda_2 = \Lambda_2^T g \Lambda_2 = g$$

b) Proprietà associativa

$$(\Lambda_1 \otimes \Lambda_2) \otimes \Lambda_3 = \Lambda_1 \otimes (\Lambda_2 \otimes \Lambda_3)$$

- c) Elemento neutro I identità $\Lambda \otimes I = \Lambda$, $I = I^T$, appartiene al gruppo. $I^T g I = g$.
- d) \exists l'inverso perché $det(\Lambda) \neq 0$.

$$\det(g) = \det(\Lambda^T g \Lambda) = \det(\Lambda^T) \det(\Lambda) \det(g) = [\det(\Lambda)]^2 \det(g) = \det(g)$$

Quindi $\det(\Lambda) = \pm 1$. $\exists \Lambda^{-1}$ tale che $\Lambda^{-1}\Lambda = I = \Lambda\Lambda^{-1}$

$$g = (\Lambda^T)^{-1}(\Lambda^T g \Lambda)(\Lambda)^{-1} = (\Lambda^T)^{-1} g(\Lambda)^{-1}$$

Trasformazioni di Lorentz sono rotazioni nello spazio di Minkowski.