

Esercitazione 1

Elettrodinamica relativistica

A.A. 2023/2024

Simone Iovine

0.1 Esercizio 1

Riscriviamo la definizione della rapidità

$$y \doteq \frac{1}{2} \ln \left(\frac{E + cp_z}{E - cp_z} \right) = \frac{1}{2} \ln \left(\frac{1 + \frac{v_z}{c}}{1 - \frac{v_z}{c}} \right) \quad (1)$$

nel seguente modo

$$e^{2y} = \frac{E + cp_z}{E - cp_z} = \frac{1 + \frac{v_z}{c}}{1 - \frac{v_z}{c}} \quad (2)$$

definendo

$$\beta \doteq \frac{u}{c} \quad (3)$$

dove u è la velocità del boost, abbiamo anche

$$e^{2\eta} = \frac{1 + \beta}{1 - \beta} \quad (4)$$

Considerando il 4-momento

$$\vec{\mathbf{p}} = (E, c\vec{\mathbf{p}}) = (E, cp_x, cp_y, cp_z) \quad (5)$$

un boost lungo z può essere calcolato tramite la matrice

$$\Lambda = \begin{bmatrix} \gamma & 0 & 0 & -\beta\gamma \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ -\beta\gamma & 0 & 0 & \gamma \end{bmatrix} \quad (6)$$

dunque

$$\vec{\mathbf{p}}' = \Lambda \vec{\mathbf{p}} \quad (7)$$

Le componenti che hanno subito un cambiamento saranno

$$\begin{cases} E' = \gamma(E - \beta cp_z) \\ cp'_z = \gamma(cp_z - \beta E) \end{cases} \quad (8)$$

Siccome i fasci sono incidenti, operiamo il cambiamento di segno $\beta \rightarrow -\beta$, da cui

$$\begin{cases} E' = \gamma(E + \beta cp_z) \\ cp'_z = \gamma(cp_z + \beta E) \end{cases} \quad (9)$$

A questo punto consideriamo la rapidità nel sistema di riferimento primato

$$e^{2y'} = \frac{E' + cp'_z}{E' - cp'_z} \quad (10a)$$

$$(10b)$$

$$= \frac{\gamma(E + \beta cp_z) + \gamma(cp_z + \beta E)}{\gamma(E + \beta cp_z) - \gamma(cp_z + \beta E)} \quad (10c)$$

$$(10d)$$

$$= \frac{E + \beta cp_z + cp_z + \beta E}{E + \beta cp_z - cp_z - \beta E} \quad (10e)$$

$$(10f)$$

$$= \frac{E + \beta cp_z + \beta(E + cp_z)}{E - \beta cp_z - \beta(E - cp_z)} \quad (10g)$$

$$(10h)$$

$$= \frac{E + cp_z}{E - cp_z} \frac{1 + \beta}{1 - \beta} \quad (10i)$$

$$= \underbrace{\frac{E + cp_z}{E - cp_z}}_{e^{2y}} \underbrace{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}}_{e^{2\eta}} = e^{2(y+\eta)} \quad (10j)$$

$$e^{2y'} = e^{2y} e^{2\eta} \implies y' = y + \eta \quad (11)$$

Analogamente, si può trovare la stessa soluzione usando la seconda definizione della rapidità. Consideriamo ancora il boost in z della 4-posizione

$$\begin{cases} \vec{\mathbf{x}} = (ct, \vec{\mathbf{x}}) \\ \vec{\mathbf{x}}' = \Lambda \vec{\mathbf{x}} \end{cases} \quad (12)$$

$$\begin{cases} ct' = \gamma(ct - \beta z) \\ z' = \gamma(z - \beta ct) \end{cases} \quad (13)$$

da questi possiamo derivare la velocità nel sistema di riferimento primato

$$\frac{v'_z}{c} = \frac{z'}{ct'} = \frac{z - \beta ct}{ct - \beta z} = \frac{ct \frac{z}{ct} - \beta}{ct \frac{z}{ct} - \beta} = \frac{\frac{v_z}{c} - \beta}{1 - \beta \frac{v_z}{c}} \quad (14)$$

Ancora una volta, siccome i fasci sono incidenti, operiamo il cambiamento di segno $\beta \rightarrow -\beta$, da cui

$$\frac{v'_z}{c} = \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c}} \quad (15)$$

A questo punto sostituiamo nella definizione della rapidità

$$e^{2y'} = \frac{1 + \frac{v'_z}{c}}{1 - \frac{v'_z}{c}} \quad (16a)$$

$$= \frac{1 + \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c}}}{1 - \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c}}} \quad (16b)$$

$$= \frac{1 + \beta \frac{v_z}{c} + \frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c} - \frac{v_z}{c} - \beta} \quad (16c)$$

$$= \frac{1 + \beta + \frac{v_z}{c}(1 + \beta)}{1 - \beta - \frac{v_z}{c}(1 - \beta)} \quad (16d)$$

$$= \frac{1 + \frac{v_z}{c}}{1 - \frac{v_z}{c}} \frac{1 + \beta}{1 - \beta} \quad (16e)$$

$$= \underbrace{\frac{1 + \frac{v_z}{c}}{1 - \frac{v_z}{c}}}_{e^{2y}} \underbrace{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}}_{e^{2\eta}} = e^{2(y+\eta)} \quad (16f)$$

$$e^{2y'} = e^{2y} e^{2\eta} \implies y' = y + \eta \quad (17)$$

0.2 Esercizio 2

Riscriviamo la formula per la sezione d'urto nel seguente modo

$$\sigma = \frac{d\nu}{dV dt} \frac{1}{v_{rel} n_1 n_2} \quad (18)$$

Tutte le quantità riportate in questa formula sono misurate nel sistema di riferimento del laboratorio, il quale è solidale anche al bersaglio di densità n_2 .

Sfruttando i fenomeni di dilatazione del tempo e contrazione delle lunghezze, possiamo riscrivere le quantità riportate nella formula nel sistema di riferimento solidale al fascio incidente di densità n_1 :

$$\begin{cases} d\nu' = d\nu \\ dV' = \frac{1}{\gamma} dV \\ dt' = \gamma dt \\ n'_1 = \frac{1}{\gamma} n_1 \\ n'_2 = \gamma n_2 \end{cases} \quad (19)$$

questo perché:

- il numero di urti $d\nu$ rimane costante indipendentemente dal sistema di riferimento considerato,
- il volume considerato dove si contano gli urti appare contratto per un osservatore solidale con il fascio in movimento a causa della velocità relativa,
- per lo stesso motivo, l'intervallo di tempo di misura appare dilatato,
- la densità di particelle del fascio incidente diminuisce in quanto il volume in cui questa viene calcolata è più grande rispetto al volume misurato nel sistema di riferimento solidale al laboratorio (il quale appare contratto a causa del movimento del fascio incidente rispetto al laboratorio),
- la densità di particelle del bersaglio invece aumenta per lo stesso motivo.

A questo punto, sostituendo le quantità calcolate nel sistema di riferimento solidale con il fascio incidente nella formula per la sezione d'urto calcolata in questo sistema, otteniamo

$$\sigma' = \frac{d\nu'}{dV' dt'} \frac{1}{v_{rel} n'_1 n'_2} = \frac{d\nu}{\frac{1}{\gamma} dV \gamma dt'} \frac{1}{v_{rel} \frac{1}{\gamma} n_1 \gamma n'_2} = \sigma \quad (20)$$

0.3 Esercizio 3

Equazione del moto

qui

Formula per l'accelerazione

Poniamo che la velocità $\beta \doteq u/c$ sia limitata all'asse z , dunque la trasformazione è data da

$$\begin{cases} c \, dt' = \gamma(c \, dt - \beta \, dz) \\ dz' = \gamma(dz - \beta c \, dt) \end{cases} \quad (21)$$

da questi possiamo derivare la velocità v nel sistema di riferimento primato v' come

$$v' = c \frac{dz'}{c \, dt'} = c \frac{dz - \beta c \, dt}{c \, dt - \beta \, dz} = c \frac{c \, dt \frac{dz}{c \, dt} - \beta}{c \, dt \left(1 - \beta \frac{dz}{c \, dt}\right)} = c \frac{\frac{v}{c} - \beta}{1 - \beta \frac{v}{c}} = \frac{v - \beta c}{1 - \beta \frac{v}{c}} \quad (22)$$

Usando

$$\gamma \doteq \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \implies 1 - \beta^2 = \frac{1}{\gamma^2} \quad (23)$$

calcoliamo il differenziale della velocità

$$dv' = d(v - \beta c) \frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}} + (v - \beta c) d \left(\frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}} \right) \quad (24a)$$

$$= \frac{dv}{1 - \beta \frac{v}{c}} + (v - \beta c) \left(-\frac{1}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \right) \left(-\frac{\beta}{c} dv \right) \quad (24b)$$

$$= \left(\frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}} + \frac{\left(\frac{v}{c} - \beta\right) \beta}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \right) dv \quad (24c)$$

$$= \frac{1 - \beta \frac{v}{c} + \beta \frac{v}{c} - \beta^2}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} dv \quad (24d)$$

$$= \frac{1}{\gamma^2 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} dv \quad (24e)$$

A questo punto possiamo calcolare l'accelerazione

$$a' \doteq \frac{dv'}{dt'} \quad (25a)$$

$$= \frac{dv}{\gamma^2 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \frac{c}{\gamma(c dt - \beta dz)} \quad (25b)$$

$$= \frac{c}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2 (c dt - \beta dz)} dv \quad (25c)$$

$$= \frac{c}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2 c dt \left(1 - \beta \frac{dz}{\underbrace{c dt}_{v/c}}\right)} dv \quad (25d)$$

$$= \frac{1}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^3} \frac{dv}{dt} \quad (25e)$$

$$= \frac{1}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^3} a \quad (25f)$$

Essendo la velocità del boost la stessa della velocità di cui abbiamo operato la trasformazione, i.e. $\beta = v/c$, otteniamo

$$a' = \gamma^3 a \quad (26)$$

Accelerazione di un protone

qui

0.4 Esercizio 4

i