Esercitazione 1

Elettrodinamica relativistica A.A. 2023/2024

Simone Iovine

0.1 Esercizio 1

Riscriviamo la definizione della rapidità

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

nel seguente modo

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

definendo

$$\beta \doteq \frac{u}{c} \tag{3}$$

dove u è la velocità del boost, abbiamo anche

$$e^{2\eta} = \frac{1+\beta}{1-\beta} \tag{4}$$

Considerando il 4-momento

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

un boost lungo z può essere calcolato tramite la matrice

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

dunque

$$\vec{\mathbf{p}}' = \Lambda \vec{\mathbf{p}} \tag{7}$$

Le componenti che hanno subito un cambiamento saranno

$$\begin{cases}
E' = \gamma (E - \beta c p_z) \\
c p_z' = \gamma (c p_z - \beta E)
\end{cases}$$
(8)

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

$$\begin{cases} E' = \gamma(E + \beta c p_z) \\ c p_z' = \gamma(c p_z + \beta E) \end{cases}$$
(9)

A questo punto consideriamo la rapidità nel sistema di riferimento primato

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

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

(10d)

(10b)

$$= \frac{E + \beta c p_z + c p_z + \beta E}{E + \beta c p_z - c p_z - \beta E}$$
(10e)

(10f)

$$= \frac{E + \beta c p_z + \beta (E + c p_z)}{E - \beta c p_z - \beta (E - c p_z)}$$
(10g)

(10h)

$$= \underbrace{\frac{E + cp_z}{E - cp_z} \frac{1 + \beta}{1 - \beta}}_{e^{2\eta}} \tag{10i}$$

$$=e^{2(y+\eta)} \tag{10j}$$

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

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

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

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

da questi possiamo derivare la velocità nel sistema di riferimento primato

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

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

$$\frac{v_z'}{c} = \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c}} \tag{15}$$

A questo punto sostituiamo nella definizione della rapidità

$$e^{2y'} = \frac{1 + \frac{v_z'}{c}}{1 - \frac{v_z'}{c}} \tag{16a}$$

$$e^{2y'} = \frac{1 + \frac{v_z'}{c}}{1 - \frac{v_z'}{c}}$$

$$1 + \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 + \beta \frac{v_z}{c}}$$

$$= \frac{\frac{v_z}{c} + \beta}{1 - \frac{c}{c} + \beta}$$

$$1 - \frac{v_z}{c} + \beta$$

$$1 + \beta \frac{v_z}{c}$$
(16a)

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

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

$$= \frac{1 + \frac{v_z}{c}}{1 - \frac{v_z}{c}} \underbrace{\frac{1 + \beta}{1 - \beta}}_{e^{2\eta}} \tag{16e}$$

$$=e^{2(y+\eta)}\tag{16f}$$

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

0.2 Esercizio 2

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

$$\sigma = \frac{\mathrm{d}\nu}{\mathrm{d}V\,\mathrm{d}t} \, \frac{1}{v_{rel} \, n_1 \, n_2} \tag{18}$$

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 :

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

questo perché:

- il numero di urti d ν 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

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

0.3 Esercizio 3

Equazione del moto

Consideriamo la seconda legge di Newton

$$\vec{\mathbf{F}} = \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{p}}}{\mathrm{d}t} \tag{21}$$

dove il momento relativistico è pari a

$$\vec{\mathbf{p}} = m\gamma \vec{\mathbf{v}} \tag{22}$$

Prendendo solo i moduli dei vettori considerati e ricordando che la forza considerata è costante, integriamo la seconda legge di Newton

$$\int_0^t \frac{\mathrm{d}(m\gamma v)}{\mathrm{d}\xi} \,\mathrm{d}\xi = \int_0^t F \,\mathrm{d}\xi \tag{23a}$$

$$\int_0^t \frac{\mathrm{d}(m\gamma v)}{\mathrm{d}\xi} \,\mathrm{d}\xi = \int_0^t F \,\mathrm{d}\xi \tag{23a}$$

$$\frac{mv}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = Ft \tag{23b}$$

$$\frac{m^2v^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} = F^2t^2 \tag{23c}$$

$$\frac{m^2c^2}{c^2 - v^2}v^2 = F^2t^2 \tag{23d}$$

$$\frac{m^2c^2}{F^2t^2}v^2 = c^2 - v^2 (23e)$$

$$\frac{m^2c^2}{F^2t^2}v^2 = c^2 - v^2$$

$$\left(\frac{m^2c^2}{F^2t^2} + 1\right)v^2 = c^2$$
(23e)

$$v = \frac{c}{\sqrt{1 + \frac{m^2 c^2}{F^2 t^2}}} \tag{23g}$$

$$= \frac{\sqrt{\frac{F^2 t^2 + m^2 c^2}{c}}}{\sqrt{\frac{F^2 t^2 + m^2 c^2}{F^2 t^2}}}$$
 (23h)

$$=\frac{cFt}{\sqrt{F^2t^2+m^2c^2}}\tag{23i}$$

$$= \frac{c}{mc} \frac{Ft}{\sqrt{1 + \frac{F^2 t^2}{m^2 c^2}}}$$
 (23j)

$$= \frac{Ft}{m} \left(1 + \frac{F^2 t^2}{m^2 c^2} \right)^{-1/2} \tag{23k}$$

Integrando ancora la velocità e ponendo x(t=0)=0,

$$\int_0^t v(\xi) \, \mathrm{d}\xi = \frac{F}{m} \int_0^t \xi \left(1 + \frac{F^2 \xi^2}{m^2 c^2} \right)^{-1/2} \, \mathrm{d}\xi \tag{24a}$$

$$x = \frac{F}{m} \left[\frac{m^2 c^2}{F^2} \left(1 + \frac{F^2 \xi^2}{m^2 c^2} \right)^{1/2} \right]_0^t$$
 (24b)

$$= \frac{mc^2}{F} \left(1 + \frac{F^2 t^2}{m^2 c^2} \right)^{1/2} - \frac{mc^2}{F}$$
 (24c)

da cui otteniamo l'equazione del moto

$$x(t) = \frac{mc^2}{F} \left(\sqrt{1 + \frac{F^2}{m^2 c^2} t^2} - 1 \right)$$
 (25)

Formula per l'accelerazione

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

$$\begin{cases} c dt' = \gamma (c dt - \beta dz) \\ dz' = \gamma (dz - \beta c dt) \end{cases}$$
 (26)

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

$$v' = c \frac{\mathrm{d}z'}{c \,\mathrm{d}t'} = c \frac{\mathrm{d}z - \beta c \,\mathrm{d}t}{c \,\mathrm{d}t - \beta \,\mathrm{d}z} = c \frac{c \,\mathrm{d}t}{c \,\mathrm{d}t} \frac{\frac{\mathrm{d}z}{c \,\mathrm{d}t} - \beta}{1 - \beta \frac{\mathrm{d}z}{c \,\mathrm{d}t}} = c \frac{\frac{v}{c} - \beta}{1 - \beta \frac{v}{c}} = \frac{v - \beta c}{1 - \beta \frac{v}{c}}$$
(27)

Usando

$$\gamma \doteq \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \implies 1-\beta^2 = \frac{1}{\gamma^2} \tag{28}$$

calcoliamo il differenziale della velocità

$$dv' = d(v - \beta c) \frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}} + (v - \beta c) d \left(\frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}}\right)$$
(29a)

$$= \frac{\mathrm{d}v}{1 - \beta \frac{v}{c}} + (v - \beta c) \left(-\frac{1}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \right) \left(-\frac{\beta}{c} \, \mathrm{d}v \right) \tag{29b}$$

$$= \left(\frac{1}{1 - \beta \frac{v}{c}} + \frac{\left(\frac{v}{c} - \beta\right)\beta}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2}\right) dv \tag{29c}$$

$$= \frac{1 - \beta \frac{v}{c} + \beta \frac{v}{c} - \beta^2}{\left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \,\mathrm{d}v \tag{29d}$$

$$= \frac{1}{\gamma^2 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \, \mathrm{d}v \tag{29e}$$

A questo punto possiamo calcolare l'accelerazione

$$a' \doteq \frac{\mathrm{d}v'}{\mathrm{d}t'}$$
 (30a)

$$= \frac{\mathrm{d}v}{\gamma^2 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2} \frac{c}{\gamma (c \,\mathrm{d}t - \beta \,\mathrm{d}z)}$$
 (30b)

$$= \frac{c}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2 (c \, dt - \beta \, dz)} \, dv \tag{30c}$$

$$= \frac{c}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^2 c \, \mathrm{d}t \left(1 - \beta \frac{\mathrm{d}z}{c \, \mathrm{d}t}\right)} \, \mathrm{d}v \tag{30d}$$

$$= \frac{1}{\gamma^3 \left(1 - \beta \frac{v}{c}\right)^3} \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} \tag{30e}$$

$$=\frac{1}{\gamma^3 \left(1-\beta \frac{v}{c}\right)^3} a \tag{30f}$$

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

$$a' = \gamma^3 a \tag{31}$$

Accelerazione di un protone

Integriamo ora l'Equazione 31 nel tempo, considerando costante l'accelerazione a'

$$\int_0^t a' \,\mathrm{d}\xi = \int_0^t \gamma^3 a \,\mathrm{d}\xi \tag{32a}$$

$$a't = \int_0^t \gamma^3 \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}\xi} \,\mathrm{d}\xi \tag{32b}$$

$$= \int_{0}^{v} \left(1 - \frac{w^{2}}{c^{2}}\right)^{-3/2} dw \qquad \qquad w \stackrel{=}{=} (32c)$$

$$= \int_{\tau/2}^{\operatorname{asin}(v/c)} \left(1 - \sin^{2}(\theta)\right)^{-3/2} c \cos(\theta) d\theta \qquad dw = c \cos(\theta) d\theta \qquad (32d)$$

$$= \int_{\pi/2}^{\sin(v/c)} \left(1 - \sin^2(\theta)\right)^{-3/2} c \cos(\theta) d\theta \quad \frac{dw}{c \cos(\theta)} d\theta \quad (32d)$$

$$= \int_{\tau/2}^{\operatorname{asin}(v/c)} \frac{\cos(\theta)}{\cos^{3}(\theta)} d\theta \tag{32e}$$

$$= \int_{\tau/2}^{\operatorname{asin}(v/c)} \frac{\cos(\theta)}{\cos^{3}(\theta)} d\theta$$

$$= c \int_{\tau/2}^{\operatorname{asin}(v/c)} \frac{1}{\cos^{2}(\theta)} d\theta$$
(32e)

$$= c \left[\tan(\theta) \right]_{\tau/2}^{\operatorname{asin}(v/c)} \tag{32g}$$

$$= c \tan \left(a \sin \left(\frac{v}{c} \right) \right) \tag{32h}$$

$$= v \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \right)^{-1/2} \tag{32i}$$

$$(a't)^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) = v^2 \tag{32j}$$

$$v^{2} - (a't)^{2} \frac{v^{2}}{c^{2}} = (a't)^{2}$$
(32k)

$$v = \frac{a't}{\sqrt{1 + \left(\frac{a't}{c}\right)^2}}\tag{32l}$$

Sostituiamo ora l'Equazione 321 nella formula per l'energia relativistica, esplicitando il tempo

$$\mathcal{E} = m\gamma c^2 \tag{33a}$$

$$= mc^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)^{-1/2} \tag{33b}$$

$$1 - \frac{v^2}{c^2} = \frac{m^2 c^4}{\mathcal{E}^2} \tag{33c}$$

$$v^2 = c^2 \left(1 - \frac{m^2 c^4}{\xi^2} \right) \tag{33d}$$

$$\frac{a^{2}t^{2}}{1 + \frac{a^{2}}{c^{2}}t^{2}} = c^{2}\left(1 - \frac{m^{2}c^{4}}{\mathcal{E}^{2}}\right)$$
(33e)

$$\frac{a^{2}}{c^{2}}t^{2} = \left(1 - \frac{m^{2}c^{4}}{\xi^{2}}\right)\left(1 + \frac{a^{2}}{c^{2}}t^{2}\right)$$
(33f)

$$\frac{a'^{2}}{c^{2}}t^{2} = 1 - \frac{m^{2}c^{4}}{\varepsilon^{2}} + \frac{a'^{2}}{c^{2}}t^{2} - \frac{m^{2}c^{4}}{\varepsilon^{2}}\frac{a'^{2}}{c^{2}}t^{2}$$

$$\frac{m^{2}c^{2}a'^{2}}{\varepsilon^{2}}t^{2} = 1 - \frac{m^{2}c^{4}}{\varepsilon^{2}}$$
(33g)

$$\frac{m^2c^2a^2}{\mathcal{E}^2}t^2 = 1 - \frac{m^2c^4}{\mathcal{E}^2} \tag{33h}$$

$$t = \frac{\mathcal{E}}{mca'}\sqrt{1 - \frac{m^2c^4}{\mathcal{E}^2}} \tag{33i}$$

Ricordando che

$$F = m\gamma^3 a = ma' = eE \tag{34}$$

$$\frac{V}{m} = \frac{N}{C} = 6.2 \cdot 10^9 \frac{GeV}{m}$$
 (35)

Sostituendo i dati

$$\begin{cases}
\mathcal{E} = 1 \,\text{TeV} = 10^3 \,\text{GeV} \\
m = 1 \,\frac{\text{GeV}}{c^2} \\
E = 1 \,\frac{\text{V}}{\text{m}} = 6.2 \cdot 10^9 \,\frac{\text{GeV}}{\text{m}} \\
e = 1.6 \cdot 10^{-19} \,\text{C} \\
c = 3 \cdot 10^8 \,\frac{\text{m}}{\text{s}}
\end{cases} \tag{36}$$

otteniamo

$$t = \frac{\mathcal{E}}{mca'} \sqrt{1 - \frac{m^2 c^4}{\mathcal{E}^2}}$$

$$= \frac{\mathcal{E}}{ecE} \sqrt{1 - \frac{m^2 c^4}{\mathcal{E}^2}}$$
(37a)

$$=\frac{\mathcal{E}}{ecE}\sqrt{1-\frac{m^2c^4}{\mathcal{E}^2}}\tag{37b}$$

$$= \frac{10^{3} \,\text{GeV}}{(1.6 \cdot 10^{-19} \,\text{C}) \left(3 \cdot 10^{8} \,\frac{\text{m}}{\text{s}}\right) \left(6.2 \cdot 10^{9} \,\frac{\text{GeV}}{\text{m}}\right)} \sqrt{1 - \frac{1 \,\frac{\text{GeV}^{2}}{\text{c}^{4}} \,c^{4}}{10^{6} \,\text{GeV}^{2}}}_{adimensionale}$$
(37c)

il quale espresso in minuti e secondi risulta

$$t \simeq 55 \,\mathrm{m} \,35 \,\mathrm{s} \tag{38}$$

0.4 Esercizio 4

```
# packages import
import numpy as np
# true random generator
rand = np.random.default_rng()
# metric tensor
eta = np.diag([1, -1, -1, -1])
```