

## Prova in itinere di Meccanica Analitica e Relativistica del 16 gennaio 2019

Prof. S. Caprara, L. Gualtieri, M. Papinutto

Si risolvano gli esercizi **1,2,3** e un esercizio a scelta tra **4a** e **4b**.

**1. Trasformazioni canoniche.** Data la trasformazione

$$Q = \frac{1}{\gamma} q^\beta \ln p$$

$$P = q p^\alpha$$

dalle variabili canoniche  $q, p$  alle variabili  $Q, P$ , dire per quali valori dei parametri reali  $\alpha, \beta, \gamma$  la trasformazione è canonica. In corrispondenza di tali valori, determinare la funzione generatrice della trasformazione canonica,  $F_4(p, P)$ .

**2. Trasformazioni di Lorentz.** Si risolva il seguente problema nell'ambito della relatività ristretta. Sia dato, in un sistema di riferimento inerziale, un sistema di coordinate  $(ct, x, y, z)$ . Siano dati due eventi  $E_1, E_2$  di coordinate, nel riferimento dato,

$$E_1 = (-1, 1, 1, 3) \quad E_2 = (4, 1, 1, -1).$$

1. Indicare se esiste un riferimento in cui gli eventi  $E_1, E_2$  avvengono nella stessa posizione e, in tal caso, determinare la trasformazione di coordinate tra tale riferimento e il riferimento di partenza.
2. Determinare la separazione temporale  $c\Delta t'$  tra gli eventi  $E_1, E_2$  nel nuovo riferimento.

**3. Cinematica relativistica.** Dopo aver sincronizzato gli orologi, due astronauti (A e B) partono da terra, muovendosi lungo l'asse  $x$  in versi opposti; l'astronave di A ha una velocità di modulo  $c/2$ , l'astronave di B ha una velocità di modulo  $c/3$ . Ognuno dei due astronauti, quando il proprio orologio indica che è trascorso un tempo  $\tau_0 = 1$  anno dalla partenza, inverte istantaneamente il verso del proprio moto, tornando a terra. Qual è la differenza tra i tempi di arrivo  $T_A$  e  $T_B$  dei due astronauti, misurata da un orologio rimasto in quiete a terra?

**4a. Dinamica relativistica.** Una particella relativistica di massa propria  $m$  è vincolata a muoversi lungo l'asse  $x$  sotto l'azione di una forza conservativa la cui energia potenziale è  $V(x) = Ax$ , con  $A > 0$ . Ad un certo istante, la particella transita per l'origine con velocità  $v_0 > 0$ . Si determini l'ascissa massima  $x_M$  raggiunta dalla particella in funzione di  $v_0$ ; si determini quindi  $v_0$ , sapendo che  $Ax_M = \frac{1}{4}mc^2$ .

**4b. Urti.** Si risolva il seguente problema nell'ambito della relatività ristretta. Una particella di massa a riposo  $m_1 = \frac{27}{20}m$  si muove lungo l'asse  $x$  con velocità  $v_1 = \frac{4}{5}c$  ed urta una particella di massa  $m_2 = \frac{3}{4}m$  a riposo nell'origine del sistema di coordinate. Nell'urto viene prodotta un'unica particella di massa  $M$  e velocità  $V$ . Determinare  $M$  e  $V$  assumendo assegnata  $m$ .

## Soluzioni della prova in itinere di MAR del 16 gennaio 2019

Prof. S. Caprara, L. Gualtieri, M. Papinutto

**1. Trasformazioni canoniche.** Per fissare i parametri  $\alpha, \beta, \gamma$  imponiamo la condizione:

$$[Q, P]_{q,p} = 1 = \frac{\beta\alpha}{\gamma} q^\beta p^{\alpha-1} \ln p - \frac{1}{\gamma} p^{\alpha-1} q^\beta$$

dalla quale segue che  $\alpha = 1, \beta = 0, \gamma = -1$ . la trasformazione canonica risulta quindi essere:

$$\begin{aligned} Q &= -\ln p \\ P &= qp \end{aligned}$$

Il differenziale  $dF_4(p, P) = -q dp + Q dP$  ci dice che  $F_4$  si ottiene integrando  $-q dp$  a  $P$  fissato o  $Q dP$  a  $p$  fissato, considerando  $q = q(p, P)$  e  $Q = Q(p, P)$ . Si ottiene:

$$\begin{aligned} F_4(p, P) &= - \int \frac{P}{p} dp = -P \ln p \\ F_4(p, P) &= - \int \ln p dP = -P \ln p \end{aligned}$$

**2. Trasformazioni di Lorentz.** La separazione tra gli eventi  $E_1, E_2$  è il quadrivettore

$$\underline{E_1 E_2} = (5, 0, 0, -4).$$

L'intervallo spazio-temporale tra gli eventi è la norma

$$|\underline{E_1 E_2}|^2 = 25 - 16 = 9 > 0$$

quindi la separazione è di tipo tempo, ed esiste un riferimento inerziale in cui gli eventi avvengono nella stessa posizione.

Nel riferimento di partenza  $c\Delta t = 5, \Delta z = -4$ , mentre  $\Delta x = \Delta y = 0$ , quindi il riferimento cercato è in moto lungo l'asse  $z$  rispetto a quello di partenza, e le sue coordinate si ottengono con una trasformazione di Lorentz speciale

$$\begin{aligned} t' &= \gamma \left( t - \frac{v}{c^2} z \right) \\ x' &= x \\ y' &= y \\ z' &= \gamma (z - vt) \end{aligned}$$

con  $\vec{v} = (0, 0, v)$  velocità del nuovo riferimento rispetto al vecchio, e  $\gamma = (1 - v^2/c^2)^{-1/2}$ . Nel nuovo riferimento i due eventi  $E_1, E_2$  avvengono nella stessa posizione, quindi

$$\Delta z' = \gamma \left( \Delta z - \frac{v}{c} c\Delta t \right) = 0 \Rightarrow \Delta z - \frac{v}{c} c\Delta t = -4 - \frac{v}{c} 5 = 0$$

quindi

$$v = -\frac{4}{5}c \quad \gamma = \left( 1 - \frac{16}{25} \right)^{-1/2} = \frac{5}{3}.$$

La separazione temporale nel nuovo riferimento è

$$c\Delta t' = \gamma \left( c\Delta t - \frac{v}{c} \Delta z \right) = \frac{5}{3} [5 - (-4/5)(-4)] = 3.$$

**3. Cinematica Relativistica.** Prendiamo come origine dei tempi propri e coordinati l'evento  $O$  di partenza degli astronauti da terra. Quando l'astronauta  $A$  inverte il proprio moto, il suo tempo proprio è  $\tau_0$  mentre il tempo coordinato è

$$t_A = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v_A^2}{c^2}}} = \tau_0 \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{4}}} = \frac{2\tau_0}{\sqrt{3}}.$$

Quando l'astronauta  $B$  inverte il proprio moto, il suo tempo proprio è  $\tau_0$  mentre il tempo coordinato è

$$t_B = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v_B^2}{c^2}}} = \tau_0 \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{9}}} = \frac{3\tau_0}{2\sqrt{2}}.$$

Il ritorno a terra dell'astronauta  $A$  avviene al tempo coordinato (che è anche il tempo misurato da un orologio rimasto a terra)  $T_A = 2t_A$ , mentre il ritorno a terra dell'astronauta  $B$  avviene al tempo coordinato  $T_B = 2t_B$ . La differenza tra questi due tempi è

$$T_A - T_B = \left( \frac{4}{\sqrt{3}} - \frac{3}{\sqrt{2}} \right) \tau_0 = 0.188 \tau_0 = 0.188 \text{ anni}.$$

**4a. Dinamica relativistica.** L'ascissa in questione è quella del punto di inversione del moto. Per la conservazione dell'energia meccanica si ha

$$\frac{mc^2}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = A x_M + mc^2 \quad \Rightarrow \quad x_M = \frac{mc^2}{A} \left( \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} - 1 \right).$$

Per la condizione posta dal problema

$$\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_0^2}{c^2}}} = \frac{5}{4} \quad \Rightarrow \quad v_0 = \frac{3}{5}c.$$

**4b. Urti.** Il fattore  $\gamma_1$  della particella 1 risulta essere  $\gamma_1 = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{16}{25}}} = \frac{5}{3}$ . I due quadrimpulsi risultano quindi:

$$p_1 = \left( \frac{5}{3} \times \frac{27}{20} mc, \frac{4}{5} \times \frac{5}{3} \times \frac{27}{20} mc, 0, 0 \right) = \left( \frac{9}{4} mc, \frac{9}{5} mc, 0, 0 \right)$$

$$p_2 = \left( \frac{3}{4} mc, 0, 0, 0 \right)$$

e per la legge di conservazione del quadrimpulso:

$$p_1 + p_2 = \left( 3mc, \frac{9}{5} mc, 0, 0 \right) = (\Gamma M c, \Gamma M V, 0, 0)$$

dalla quale si ottiene:

$$\Gamma M = 3m$$

$$\Gamma M \frac{V}{c} = \frac{9}{5} m$$

e di conseguenza:

$$\frac{V}{c} = \frac{3}{5},$$

$$\Gamma = \frac{5}{4},$$

$$M = \frac{12}{5} m.$$