

SOLUZIONI

Problema

1) L'equazione del moto relativistico unidimensionale è in generale $F = m_0 \gamma^3 a$, dove a è l'accelerazione. Pertanto nel caso specifico, ricordando che vale $E = m_0 \gamma c^2$, l'equazione del moto si riduce a

$$m_0 \gamma g = m_0 \gamma^3 a,$$

da cui subito

$$a \equiv \frac{dv}{dt} = \frac{g}{\gamma^2} = g \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right).$$

Integrando l'equazione e imponendo la condizione iniziale $v(0) = 0$ si ricava quindi:

$$\frac{v(t)}{c} = \tanh \frac{gt}{c} = \frac{1}{c} \frac{dx}{dt},$$

$$\gamma(t) = \cosh \frac{gt}{c}.$$

Un'ulteriore integrazione, con la condizione iniziale $x(0) = 0$, permette di ricavare la legge oraria:

$$x(t) = \frac{c^2}{g} \ln(\cosh \frac{gt}{c}).$$

2) Ricordando che

$$\frac{d\tau}{dt} = \frac{1}{\gamma(t)} = \frac{1}{\cosh \frac{gt}{c}}$$

si ricava facilmente, con la condizione iniziale $\tau(0) = 0$, la relazione

$$\tau = \frac{c}{g} \arccos\left(\frac{1}{\cosh \frac{gt}{c}}\right),$$

da cui seguono anche le relazioni

$$\cosh \frac{gt}{c} \cos \frac{g\tau}{c} = 1,$$

$$\gamma(\tau) = \frac{1}{\cos \frac{g\tau}{c}},$$

$$\frac{v(\tau)}{c} = \sqrt{1 - \frac{1}{\gamma^2}} = \sin \frac{g\tau}{c}.$$

3) Sostituendo la relazione tra t e τ ottenuta in precedenza nell'espressione di $x(t)$ si ricava

$$x(\tau) = -\frac{c^2}{g} \ln\left(\cos \frac{g\tau}{c}\right).$$

Ricordando poi che le componenti della quadrivelocità sono $(\gamma c, \gamma v)$ e utilizzando i risultati precedenti si ricava facilmente

$$U^\mu(\tau) = \left(\frac{c}{\cos \frac{g\tau}{c}}, c \tan \frac{g\tau}{c}\right).$$

Lo stesso risultato si sarebbe potuto ottenere anche derivando esplicitamente rispetto a τ le espressioni di $t(\tau)$ e $x(\tau)$ ricavate in precedenza.

Le espressioni delle componenti della quadrivelocità in funzione di t si potevano invece ottenere, oltre che per sostituzione diretta, anche notando che in questo problema la risposta alla prima domanda implica che per la rapidità vale $\theta = \frac{gt}{c}$.

4) Ricordando che vale in generale nel caso unidimensionale $a_0 = \gamma^3 a$, in questo caso particolare si ricava immediatamente dall'equazione del moto

$$a_0 = \gamma g = \frac{g}{\cos \frac{g\tau}{c}}.$$

5) Per la relazione che intercorre tra t e τ il limite $t \rightarrow \infty$ corrisponde al limite $\cos \frac{g\tau}{c} \rightarrow 0$, e questo a sua volta corrisponde al limite

$$\tau \rightarrow \frac{\pi c}{2g}.$$

Quindi a un tempo infinito nel riferimento inerziale corrisponde un intervallo di tempo proprio finito per la particella.