

Università degli Studi di Siena
Corso di Laurea FTA - A.A. 2021/2022
Fisica Nucleare e subnucleare
Prova scritta del 11/7/2022

1) La radiazione cosmica è costituita principalmente da protoni che interagiscono nell'atmosfera terrestre. Consideriamo un modello semplificato di atmosfera fatta solo di azoto, di spessore 50 km e densità media pari a 1/10 della densità dell'aria sulla superficie terrestre ($\rho=1.205 \times 10^{-3} \text{ g/cm}^3$). Assumiamo inizialmente come sezione d'urto di assorbimento la sezione geometrica (πR^2) di un nucleo di azoto.

Calcolare:

- il coefficiente di assorbimento dei protoni;
- la spessore di atmosfera z in cui il 50% dei protoni interagisce;
- l'energia persa per ionizzazione dai protoni attraversando z , trattandoli come particelle al minimo di ionizzazione ($dE/dx = 1.8 \text{ MeV cm}^2/\text{g}$);
- come cambia la risposta alla domanda b), se invece del coefficiente di assorbimento si utilizza la lunghezza di interazione nucleare $\lambda=90.1 \text{ g/cm}^2$?

Al contrario dei protoni, i raggi gamma che penetrano nell'atmosfera danno origine a cascate elettromagnetiche.

- A quale altezza sulla superficie terrestre si ha il massimo sviluppo dello sciame per raggi gamma di energia 100 GeV?
- Quante particelle secondarie sono presenti nello sciame al suo massimo sviluppo? [Aria: lunghezza di radiazione $X_0=36.6 \text{ g/cm}^2$; energia critica $E_c = 88 \text{ MeV}$]

2) Dimostrare utilizzando la formula semiempirica di massa che il $^{236}_{94}\text{Pu}$ è instabile per decadimento α . Si assuma per l'energia di legame della particella α il valore $B(2,2) = 28.28 \text{ MeV}$.

Calcolare la quantità di moto della particella α prodotta nel decadimento.

Valori di massa utili: $m_p = 938.27 \text{ MeV}/c^2$ $m_n = 939.56 \text{ MeV}/c^2$

Parametri della formula semiempirica di massa:

$$a_v = 15.7 \text{ MeV}/c^2; a_s = 17.2 \text{ MeV}/c^2; a_c = 0.71 \text{ MeV}/c^2; a_A = 93.2 \text{ MeV}/c^2;$$

$$\delta = +11.2 \text{ MeV}/c^2 \text{ (Z pari, N pari), } -11.2 \text{ MeV}/c^2 \text{ (Z dispari, N dispari), } 0 \text{ (A dispari)}$$

3) L'iperone Y è prodotto nella reazione forte $\bar{X} + p \rightarrow X + Y$

in cui il protone è fermo nel sistema del laboratorio.

La particella X ha stranezza $S=+1$, isospin $I=1/2$ e $I_3=+1/2$, carica $Q=+1$.

\bar{X} è l'antiparticella di X .

- Determinare Q , S , I , I_3 per la particella Y .
- L'energia cinetica di soglia perché avvenga la reazione è 662.13 MeV. Sapendo che la massa $M_X=493.6 \text{ MeV}/c^2$, determinare la massa della particella Y .
- Quando l'energia cinetica di \bar{X} è uguale all'energia di soglia, la particella Y percorre una distanza $L=2.83 \text{ cm}$ prima di decadere. Qual è la vita media di Y ?
- La particella Y decade nel canale $Y \rightarrow \Lambda \pi^-$. Si tratta di un decadimento forte, elettromagnetico o debole? Spiegare.
- Qual è la larghezza Γ del decadimento, se il suo branching ratio è 100% ?

SOLUZIONI

2) $\text{Pu} \rightarrow \text{U} + \alpha$

$$\text{Pu} \quad A=236, Z=94$$

$$\text{U} \quad A=232, Z=92$$

$$Q = 94 m_p + (236-94) m_n - B(236,94) - [92 m_p + (232-92) m_n - B(232, 92)] - [2 m_p + 2 m_n - B(2,2)]$$

$$Q = - B(236,94) + B(232,92) + B(2,2)$$

$$B(A,Z) = a_v A - a_s A^{2/3} - a_c Z(Z-1) A^{-1/3} - a_A (N-Z)^2/(4A) + \delta/A^{1/2}$$

$$B(236, 94) = a_v 236 - a_s 236^{2/3} - a_c 94 \cdot 93 \cdot 236^{-1/3} - a_A (48)^2/(4 \cdot 236) + 11.2/236^{1/2}$$

$$B(232, 92) = a_v 232 - a_s 232^{2/3} - a_c 92 \cdot 91 \cdot 232^{-1/3} - a_A (48)^2/(4 \cdot 232) + 11.2/232^{1/2}$$

$$B(2,2) = 28.28$$

$$Q = 6.2315 \text{ MeV} > 0 \rightarrow \text{Il decadimento avviene}$$

$$M_\alpha = 2 m_p + 2 m_n - B(2,2) = 3727.38 \text{ MeV}/c^2$$

$$M_U = 92 m_p + (232-92) m_n - B(232, 92) = 216070 \text{ MeV}/c^2$$

Dalla conservazione dell'energia e della quantità di moto nel decadimento

$$M_{\text{Pu}} c^2 = M_U c^2 + T_U + M_\alpha c^2 + T_\alpha$$

$$\mathbf{0} = \vec{P}_\alpha + \vec{P}_U$$

$$|\vec{P}_\alpha| = |\vec{P}_U|$$

$$T_\alpha = \frac{|\vec{P}_\alpha|^2}{2M_\alpha}$$

$$T_U = \frac{|\vec{P}_\alpha|^2}{2M_U} \quad T_\alpha + T_U = |\vec{P}_\alpha|^2 \left(\frac{1}{2M_\alpha} + \frac{1}{2M_U} \right)$$

$$|\vec{P}_\alpha|^2 = 2Q \frac{M_\alpha M_U}{M_\alpha + M_U} \quad T_\alpha = \frac{|\vec{P}_\alpha|^2}{2M_\alpha} = Q \frac{M_U}{M_\alpha + M_U} \approx Q$$

$$P_\alpha = 213.7 \text{ MeV}/c$$

3)

a) L'operatore coniugazione di carica inverte i numeri quantici interni della particella, ma non spin e isospin I. Inverte però la terza componente dell'isospin che è legata alla carica dalla relazione $Q = B/2 + I_3$

Quindi la particella \bar{X} ha $S=-1$, $Q=-1$, $I=1/2$ e $I_3=-1/2$

La sua massa è la stessa di X

Dato che si tratta di una reazione forte l'isospin I e I_3 si conservano. Inoltre si conserva la stranezza e la carica

Quindi Y ha $Q=-1$, $S=-2$, $I=1/2$, $I_3=-1/2$ (perché $I_3=-1/2+1/2=0$ nello stato iniziale)

b) L'energia cinetica di soglia della reazione T_{th} , è l'energia cinetica minima nel sistema del laboratorio che deve avere \bar{X} (p è in quiete) affinché la reazione avvenga con le particelle finali prodotte ferme nel sistema del CM.

$$T_{th} = [(M_X + M_Y)^2 - (M_X + m_p)^2] / (2 m_p)$$

Dalla relazione ricaviamo M_Y

$$M_Y^2 + 2 M_X M_Y - m_p (2T_{th} + 2m_X + m_p) = 0$$

$$M_Y = -M_X + \frac{1}{2} [4M_X^2 + 4 m_p (2T_{th} + 2m_X + m_p)]^{1/2} = 1321 \text{ MeV}/c^2$$

c) Se \bar{X} ha energia cinetica pari a energia di soglia, le particelle finali sono prodotte ferme nel sistema CM $\rightarrow E_Y^* = M_Y$ $p_Y^* = 0$

Applicando la trasformazione di Lorentz, ricaviamo l'energia di Y nel sistema del LAB

$$E_Y = \gamma_{CM} E_Y^* = \gamma_{CM} M_Y$$

La velocità del CM nel sistema LAB è data da

$$\beta_{CM} = p_{\bar{X}} / [E_{\bar{X}} + m_p] = [(T_{th} + M_X)^2 - M_X^2]^{0.5} / [T_{th} + M_X + m_p] = 0.499$$

$$\gamma_{CM} = (1 - \beta_{CM}^2)^{-0.5} = 1.154$$

$$\text{Inoltre } E_Y = \gamma M_Y$$

dove γ è il fattore di Lorentz della particella Y $\rightarrow \gamma = \gamma_{CM}$

La distanza percorsa dalla particella Y nel LAB è

$$L = \gamma \beta c \tau$$

dove τ è la vita media della particella.

$$\tau = L / \gamma \beta c = 1.64 \cdot 10^{-10} \text{ s}$$

d) \rightarrow interazione debole. Per interazione forte $\tau \sim 10^{-23}$ s. Non può inoltre essere e.m. perché il decadimento non conserva stranezza ($S=-1$ per Λ)

e) La larghezza del decadimento è

$$\Gamma = \frac{\hbar}{\tau} = \frac{\hbar c}{\tau c} = \frac{197 \text{ MeV fm}}{1.64 \times 10^{-10} \times 3 \times 10^{23} \text{ fm}} = 4 \times 10^{-12} \text{ MeV}$$

1)

a) $R = R_0 A^{1/3} = 1.2 A^{1/3} \text{ fm}$

$$\sigma = \pi R^2 = \pi (R_0 A^{1/3})^2 = \pi (1.2 \times 10^{-15} 14^{1/3})^2 = 2.62 \times 10^{-29} \text{ m}^2 = 2.62 \times 10^{-25} \text{ cm}^2$$

Il numero di atomi di N per unità di volume è

$$n = \rho N_A / A = 1/10 \cdot 1.205 \times 10^{-3} \cdot 6.02 \times 10^{23} / 14 = 5.2 \times 10^{18} \text{ cm}^{-3}$$

Il coefficiente di assorbimento è

$$\mu = \sigma n = 1.362 \times 10^{-6} \text{ cm}^{-1}$$

b) La probabilità di non interazione è $P_{ni} = \exp(-\sigma n z) = \exp(-\mu z)$

Se $P_{ni} = 0.5 \rightarrow z = -1.0/\mu \ln(0.5) = 508918 \text{ cm} = 5.089 \text{ km}$

c) $\Delta E = dE/dx \rho z = 1.8 \text{ MeV cm}^2/\text{g} \cdot 1/10 \cdot 1.205 \times 10^{-3} \text{ g/cm}^3 \cdot 508918 = 110.3 \text{ MeV}$

d) Se si considera la lunghezza di interazione nucleare

$$\lambda = 90.1 \text{ g/cm}^2 = 90.1 / (1.205 \times 10^{-3}) = 74.77 \times 10^3 \text{ cm}$$

La probabilità di non interazione è $P_{ni} = \exp(-z/\lambda)$

Se $P_{ni} = 0.5 \rightarrow z = -\lambda \ln(0.5) = 51826 \text{ cm} = 0.518 \text{ km}$

e) $t_{\max} = \ln(E/E_c) / \ln 2 = \ln(100 \text{ GeV} / 88 \text{ MeV}) / \ln 2 = \ln(10^5 / 88) / \ln 2 = 10.15$ in unità di X_0

$$t_{\max} = 10.15 \times 36.6 \text{ g/cm}^2 / [0.1 \times 1.205 \times 10^{-3} \text{ g/cm}^3] = 3082960 \text{ cm} = 30.83 \text{ km}$$

Il massimo dello sciame si ha ad un'altitudine $50 \text{ km} - 30.93 \text{ km} = 19 \text{ km}$

f) $N_{\text{sec}} = E_0 / E_c = 1136$