

- 1) Calcolare il rapporto delle probabilità di decadimento  $\frac{\Gamma(\rho^0 \rightarrow \pi^0\pi^0)}{\Gamma(\rho^0 \rightarrow \pi^+\pi^-)}$  in funzione delle ampiezze di isospin.

E' possibile arrivare allo stesso risultato utilizzando considerazioni legate ad altri principi di conservazione? Spiegare.

### Soluzione

$$\frac{\rho^0 \rightarrow \pi^0\pi^0}{\rho^0 \rightarrow \pi^+\pi^-}$$

La  $\rho^0$  fa parte di un tripletto di isospin ed ha terza componente nulla:  $I(\rho^0) = |1, 0\rangle$  mentre per i pioni abbiamo:  $I(\pi^+) = |1, 1\rangle, \pi^0 = |1, 0\rangle, \pi^- = |1, -1\rangle$ . Per sapere se il decadimento può avvenire o no verifichiamo che lo stato iniziale possa essere espresso come somma degli stati finali:

$$|\rho^0\rangle = -\frac{1}{\sqrt{2}}|1, -1\rangle + |1, 1\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|1, 1\rangle + |1, -1\rangle + 0|1, 0\rangle + |1, 0\rangle.$$

Da questa espressione otteniamo:

$$\begin{aligned} \langle \pi^-, \pi^+ | \rho^0 \rangle &= -\frac{1}{\sqrt{2}}A(\pi^-, \pi^+) \\ \langle \pi^+, \pi^- | \rho^0 \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}}A(\pi^+, \pi^-) \\ \langle \pi^0, \pi^0 | \rho^0 \rangle &= 0 \end{aligned}$$

Per prima cosa possiamo quindi notare come il decadimento  $\rho^0 \rightarrow \pi^0\pi^0$  non avvenga poichè non si può costruire uno stato di isospin  $|1, 0\rangle$  partendo da due stati  $|1, 0\rangle$ . Dobbiamo adesso valutare il valore di  $\rho^0 \rightarrow \pi^+\pi^-$  per capire se il rapporto vale 0 od è indeterminato. Dobbiamo sommare le due ampiezze:

$$\Gamma(\rho^0 \rightarrow \pi^+\pi^-) \propto \left(-\frac{1}{\sqrt{2}}A(\pi^-, \pi^+) + \frac{1}{\sqrt{2}}A(\pi^+, \pi^-)\right)^2$$

Le due ampiezze sono identiche ma differiscono dall'ordine dei pioni. Per poterle sommare dobbiamo invertire l'ordine dei pioni in una delle due ampiezze: questa operazione è analoga all'operazione di parità che inverte le coordinate:

$$A(\pi^-, \pi^+) = (-1)^L A(\pi^+, \pi^-)$$

Dopo questa operazione otteniamo:

$$\Gamma(\rho^0 \rightarrow \pi^+\pi^-) \propto 2A^2(\pi^+, \pi^-).$$

Il rapporto vale quindi 0.

Il decadimento in due  $\pi^0$  non può avvenire anche perché viola la conservazione della C-parità

2) Quale energia deve avere un  $\pi^0$  per produrre nel decadimento  $\pi^0 \rightarrow \gamma\gamma$  fotoni con energia massima di 1 GeV (nel sistema del laboratorio) ? [Massa del pione  $M = 135 \text{ MeV}/c^2$ ]

### Soluzione

Scriviamo l'espressione della massa invariante nel CM (\*) per i due fotoni (indici 1 e 2)

$$M^2 = (p_1^* + p_2^*)^2 = \left( E_1^* + E_2^*, \vec{p}_1^* + \vec{p}_2^* \right)^2 = 2E_1^*E_2^* - 2\vec{p}_1^* \cdot \vec{p}_2^*$$

I fotoni nel CM (dove il pione è fermo) sono emessi a  $180^\circ$ . Inoltre i fotoni hanno massa nulla ( $E^2 - p^2=0$ ), per cui riscriviamo

$$M^2 = 2E_1^*E_2^* - 2E_1^*E_2^* \cos 180^\circ = 4E_1^*E_2^*$$

Inoltre nel CM si ha  $\vec{p}_1^* + \vec{p}_2^* = 0$  da cui segue che  $E_1^* = E_2^* = E^*$

$$M^2 = 4E^{*2}$$

$$E^* = \frac{M}{2}$$

Scriviamo ora l'energia di uno dei due fotoni nel LAB  $E_1 = \gamma_{CM} (E^* + \beta_{CM} p^* \cos \theta^*)$

dove  $\theta^*$  è l'angolo formato nel CM dalla direzione di volo del fotone rispetto alla direzione di moto del CM. Il moto del CM nel LAB coincide con il moto del pione, quindi

$$\gamma_{CM} = \frac{E_\pi}{M} \quad \beta_{CM} = \frac{|\vec{p}_\pi|}{E_\pi} = \frac{\sqrt{E_\pi^2 - M^2}}{E_\pi}$$

Sostituendo queste espressioni nella formula di  $E_1$  si ricava

$$E_1 = \frac{E_\pi}{M} \left( \frac{M}{2} + \frac{\sqrt{E_\pi^2 - M^2}}{E_\pi} \frac{M}{2} \cos \theta^* \right) = \frac{E_\pi}{2} + \frac{\sqrt{E_\pi^2 - M^2}}{2} \cos \theta^*$$

Il massimo valore di  $E_1$  ( $= 2 \text{ GeV}$ ) si ha per  $\theta^* = 0$ , cioè fotone emesso in avanti nel CM, da cui si ha

$$E_1 = \frac{E_\pi}{2} + \frac{\sqrt{E_\pi^2 - M^2}}{2}$$

Svolgendo i calcoli si ricava l'energia del pione nel LAB, per avere massima energia di un fotone pari a 1 GeV

$$E_1 - \frac{E_\pi}{2} = \frac{\sqrt{E_\pi^2 - M^2}}{2}$$

$$4E_1^2 + E_\pi^2 - 4E_1E_\pi = E_\pi^2 - M^2$$

$$E_\pi = \frac{4E_1^2 + M^2}{4E_1} = E_1 + \frac{M^2}{4E_1} = 1 + \frac{0.135^2}{4} \text{ GeV} = 1.00456 \text{ GeV}$$

3) Un fascio di muoni di impulso 500 MeV/c entra in una regione di campo magnetico uniforme e costante di intensità  $B=0.1$  T e direzione ortogonale all'impulso delle particelle. Calcolare il raggio di curvatura iniziale delle particelle, e il raggio dopo un giro, supponendo che le particelle si propagano in un mezzo materiale di densità  $2 \times 10^{-3}$  g/cm<sup>3</sup>.

[Massa del muone  $m = 105$  MeV/c<sup>2</sup>]

4) I muoni si dispongono su una traiettoria circolare con raggio (in metri) dato da

$$R[m] = \frac{p[GeV]}{0.3B[T]} = 16.7 \text{ m}$$

L'energia delle particelle all'istante iniziale e'

$$E_0 = \sqrt{p_0^2 + m^2} = 511 \text{ MeV}$$

Il prodotto  $\beta\gamma$  associato ai muoni all'istante iniziale e' pari a  $\beta\gamma = p/m \simeq 5$  per cui possiamo assumere le perdite di energia al minimo di ionizzazione

$$\left(\frac{dE}{dx}\right) \simeq 2 \text{ MeV/g/cm}^2$$

Per effetto della ionizzazione dopo un giro i muoni perdono un'energia pari a

$$\Delta E = \left(\frac{dE}{dx}\right) \rho 2\pi R \simeq 42 \text{ MeV}$$

l'energia dei muoni dopo un giro sara'  $E_1 = E_0 - \Delta E$  dunque l'impulso  $p_1 = \sqrt{E_1^2 - m^2} = 457 \text{ MeV/c}$  ed infine il raggio di curvatura  $R_1 = 15.2 \text{ m}$ .

4) L'energia di legame dei nuclei  ${}^4_2\text{He}$  e  ${}^7_3\text{Li}$  è 28.3 MeV e 39.3 MeV rispettivamente. Si consideri la reazione  $p + {}^7_3\text{Li} \rightarrow {}^4_2\text{He} + {}^4_2\text{He}$ .

a) Verificare se la reazione è esotermica ( $Q > 0$ ) o endotermica ( $Q < 0$ ).

b) Indicare lo stato di spin-parità del nucleo  ${}^7_3\text{Li}$ .

c) Calcolare il valore del momento angolare orbitale iniziale, assumendo che quello finale sia nullo.

La reazione  $p + {}^7_3\text{Li} \rightarrow {}^4_2\text{He} + {}^4_2\text{He}$  ha un Q-factor pari a:

$$\begin{aligned} Q &= M_p + M_{Li} - 2M_\alpha = M_p + [3M_p + 4M_n - B({}^7_3\text{Li})] - 2[2M_p + 2M_n - B(\alpha)] = \\ &= 2B(\alpha) - B({}^7_3\text{Li}) = 2 \cdot 28.3 - 39.3 = 17.3 \text{ MeV} > 0 \end{aligned}$$

Considerando il modello a shell, nel nucleo  ${}^7_3\text{Li}$  sono occupate le seguenti shells:

$$p : (1s^{1/2})^2(1p^{3/2})^1$$

$$n : (1s^{1/2})^2(1p^{3/2})^2$$

Pertanto lo spin-parità sono determinati dalla shell incompleta dei protoni e risulta  $J^P = (3/2)^-$ .

Indicando i valori di spin-parità dei nuclei coinvolti nella reazione si ha:

$$p\left(\frac{1}{2}^+\right) + {}^7_3\text{Li}\left(\frac{3}{2}^-\right) \rightarrow {}^4_2\text{He}(0^+) + {}^4_2\text{He}(0^+)$$

Sapendo che il momento angolare orbitale dello stato finale è nullo, tale deve essere anche il momento angolare totale finale. Pertanto la conservazione del momento angolare impone:

$$\frac{1}{2} \oplus \frac{3}{2} \oplus L_i = 0$$

avendo indicato con  $\oplus$  l'operazione di addizione dei momenti angolari e con  $L_i$  il momento angolare orbitale iniziale. Poiché  $\frac{1}{2} \oplus \frac{3}{2} = 1, 2$ , ne segue che anche  $L_i$  può assumere i valori 1 o 2.

La conservazione della parità, a sua volta, impone che la parità dello stato iniziale sia uguale a quella finale, cioè sia +1. Si ha allora:

$$P_i = P(p) \times P({}^7_3\text{Li}) \times P_{orb} = (+1) \times (-1) \times (-1)^{L_i}$$