Esercizi 4 – Risonanze, conservazione isospin

1. Sez. d'urto elastica con solo onde S e P

Calcolare la sez. d'urto differenziale in termini delle fasi relative alle sole onde S e P, e discutere la possibilita' di ottenerle dalla sezione d'urto misurata

Si ha:

$$f(\theta) = \frac{1}{k} \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1) \frac{e^{2i\delta_l} - 1}{2i} P_l(\cos \theta)$$

Sia

$$a_l = \frac{e^{2i\delta_l} - 1}{2i} = e^{i\delta_l} \sin \delta_l$$

Quindi, essendo $P_0 = 1, P_1 = \cos \theta$:

$$f(\theta) = \frac{1}{k} (a_0 + 3a_1 \cos \theta)$$

Allora la sezione d'urto differenziale e':

$$\begin{aligned} \frac{d\sigma}{d\Omega} &= |f(\theta)|^2 = f(\theta) f^*(\theta) \\ &= \frac{1}{k^2} (a_0 + 3a_1 \cos \theta) (a_0 + 3a_1 \cos \theta)^* \\ &= \frac{1}{k^2} (a_0 + 3a_1 \cos \theta) (a_0^* + 3a_1^* \cos \theta) \\ &= \frac{1}{k^2} [a_0 a_0^* + 3a_1 a_0^* \cos \theta + 3a_0 a_1^* \cos \theta + 9a_1 a_1^* \cos^2 \theta] \\ &= \frac{1}{k^2} [|a_0|^2 + 6 \operatorname{Re}(a_0 a_1^*) \cos \theta + 9 |a_1|^2 \cos^2 \theta] \end{aligned}$$

In termini degli sfasamenti, essendo:

$$\begin{aligned} \operatorname{Re}(a_0 a_1^*) &= \operatorname{Re}(e^{i\delta_0} \sin \delta_0 e^{-i\delta_1} \sin \delta_1) \\ &= \cos(\delta_0 - \delta_1) \sin \delta_0 \sin \delta_1 + i \sin(\delta_0 - \delta_1) \sin \delta_0 \sin \delta_1 \\ &= \cos(\delta_0 - \delta_1) \sin \delta_0 \sin \delta_1 \end{aligned}$$

si ha

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{1}{k^2} [\sin^2 \delta_0 + 6 \sin \delta_0 \sin \delta_1 \cos(\delta_0 - \delta_1) \cos \theta + 9 \sin^2 \delta_1 \cos^2 \theta]$$

Rimane un'ambiguità sul segno globale della fase, perché il termine di interferenza aiuta solo a trovare il segno relativo di δ_0 e δ_1

2. Produzione associata Δ - ρ

Si consideri la produzione simultanea delle dure risonanze indicate, che avviene in certe regioni dello spazio fasi nella reazione

Si consideri che la produzione delle risonanze avvenga attraverso il processo

Determinare le distribuzioni angolari di decadimento nel sistema di quiete delle risonanze.
Numeri quantici:

$$\rho \quad m=770 \text{ MeV} \quad J^P=1^-$$

$$\Delta \quad m=1232 \quad J^P=3/2^+$$

a) Decadimento della Δ

Scegliamo l'asse z lungo la direzione del p scambiato nel riferimento della Δ . In quel riferimento solo lo spin del protone contribuisce alla componente z di J, quindi la Δ esce nello stato $|3/2, \pm 1/2\rangle$; entrambi i casi danno la stessa dist. Angolare. Prendiamo quindi +1/2: allora

$$|3/2, \pm 1/2\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} Y_1^1 \chi_{1/2}^{-1/2} + \sqrt{\frac{2}{3}} Y_1^0 \chi_{1/2}^{+1/2} \equiv \psi$$

La distribuzione angolare quindi è:

$$\begin{aligned}
|\psi|^2 &= \frac{1}{3} Y_1^1 Y_1^{1*} + \frac{2}{3} Y_1^0 Y_1^{0*} \\
&= \frac{1}{3} \frac{1}{4} \frac{3}{2\pi} \sin^2 \theta + \frac{2}{3} \frac{1}{4} \frac{3}{\pi} \cos^2 \theta \\
&= \frac{1}{8\pi} (1 - \cos^2 \theta) + \frac{4}{8\pi} \cos^2 \theta \\
&= \frac{1}{8\pi} (1 + 3 \cos^2 \theta)
\end{aligned}$$

b) Decadimento della ρ

Scegliamo l'asse z lungo la direzione del π incidente. La "sotto-reazione" e'

$$\pi_{inc} + \pi_{sc} \rightarrow \rho \rightarrow \pi + \pi$$

Siccome la componente z di J e' nulla (tutte particelle a spin 0), la ρ esce nello stato $|1,0\rangle$. Allora:

$$|1,0\rangle = Y_1^0 = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \cos \theta \equiv \psi$$

da cui la distribuzione angolare

$$|\psi|^2 = \frac{3}{4\pi} \cos^2 \theta$$

3. Scomporre in autostati di isospin totale gli stati a 3 pioni $\pi^+ \pi^- \pi^0$, $\pi^0 \pi^0 \pi^0$

Stato $|\pi^+ \pi^- \pi^0\rangle$: e' il prodotto $|\pi^+ \pi^-\rangle |\pi^0\rangle$. Allora:

$$|\pi^+ \pi^-\rangle = |1, +1, 1, -1\rangle = \dots |0, 0\rangle + \dots |1, 0\rangle + \dots |2, 0\rangle$$

dove i ... sono i coefficienti di C-G, che dipendono dalla scomposizione. Cercando sulle tavole del PDG si trova:

$$|\pi^+ \pi^-\rangle = |1, +1, 1, -1\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} |0, 0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |1, 0\rangle + \frac{1}{\sqrt{6}} |2, 0\rangle$$

Quindi:

$$\begin{aligned}
|\pi^+\pi^-\rangle|\pi^0\rangle &= \left(\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|1,0\rangle + \frac{1}{\sqrt{6}}|2,0\rangle \right) |1,0\rangle \\
&= \frac{1}{\sqrt{3}}|0,0,1,0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|1,0,1,0\rangle + \frac{1}{\sqrt{6}}|2,0,1,0\rangle
\end{aligned}$$

Scomponendo i singoli termini:

$$\begin{aligned}
\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0,1,0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{3}}|0,0,1,0\rangle \\
\frac{1}{\sqrt{2}}|1,0,1,0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}}|1,0,1,0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\dots|0,0\rangle + \dots|1,0\rangle + \dots|2,0\rangle) \\
&= \frac{1}{\sqrt{2}}\left(-\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0\rangle + 0|1,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}|2,0\rangle\right) \\
&= -\frac{1}{\sqrt{6}}|0,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{6}}|2,0\rangle \\
\frac{1}{\sqrt{6}}|2,0,1,0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{6}}(\dots|1,0\rangle + \dots|2,0\rangle + \dots|3,0\rangle) \\
&= \frac{1}{\sqrt{6}}\left(-\sqrt{\frac{2}{5}}|1,0\rangle + 0|2,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{5}}|3,0\rangle\right) \\
&= -\sqrt{\frac{2}{30}}|1,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{30}}|3,0\rangle
\end{aligned}$$

Quindi:

$$\begin{aligned}
|\pi^+\pi^-\pi^0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{3}}|1,0\rangle + \\
&\quad -\left(\frac{1}{\sqrt{6}}|0,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{6}}|2,0\rangle\right) + \\
&\quad -\left(\sqrt{\frac{2}{30}}|1,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{30}}|3,0\rangle\right) \\
&= -\frac{1}{\sqrt{6}}|0,0\rangle + \left(\sqrt{\frac{10}{30}} - \sqrt{\frac{2}{30}}\right)|1,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{6}}|2,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{30}}|3,0\rangle
\end{aligned}$$

Per lo stato $|\pi^0\pi^0\pi^0\rangle$ si procede in maniera analoga:

$$|\pi^0\pi^0\rangle = |1,0,1,0\rangle = -\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}|2,0\rangle$$

quindi

$$\begin{aligned}
|\pi^0\pi^0\rangle|\pi^0\rangle &= \left(-\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}|2,0\rangle \right) |1,0\rangle \\
&= -\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0,1,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}|2,0,1,0\rangle
\end{aligned}$$

Poiche'

$$|2,0,1,0\rangle = -\sqrt{\frac{2}{5}}|1,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{5}}|3,0\rangle$$

in conclusione:

$$\begin{aligned}
|\pi^0\pi^0\pi^0\rangle &= -\frac{1}{\sqrt{3}}|0,0,1,0\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}} \left(-\sqrt{\frac{2}{5}}|1,0\rangle + \sqrt{\frac{3}{5}}|3,0\rangle \right) \\
&= -\left(\sqrt{\frac{5}{15}} + \sqrt{\frac{4}{15}} \right) |1,0\rangle + \sqrt{\frac{6}{15}} |3,0\rangle
\end{aligned}$$

4. Si scompongano in canali di isospin totale le reazioni

$$\begin{aligned}
K^- p &\rightarrow \Sigma^+ \pi^- \\
K^- p &\rightarrow \Sigma^0 \pi^0
\end{aligned}$$

Si prevedano i rapporti fra le sezioni d'urto totali se una o l'altra delle ampiezze di isospin domina

Stato iniziale:

$$|1/2, -1/2\rangle |1/2, +1/2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|1,0\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}}|0,0\rangle$$

I stato finale:

$$|1, +1, 1, -1\rangle = \sqrt{\frac{1}{6}}|2,0\rangle + \sqrt{\frac{1}{2}}|1,0\rangle + \sqrt{\frac{1}{3}}|0,0\rangle$$

II stato finale:

$$|1,0,1,0\rangle = \sqrt{\frac{2}{3}}|2,0\rangle - \sqrt{\frac{1}{3}}|0,0\rangle$$

Quindi, la conservazione dell'I-spin totale da':

I ampiezza:

$$A^{(1)} = \frac{1}{2}A_1 - \sqrt{\frac{1}{6}}A_0$$

II ampiezza

$$A^{(2)} = \sqrt{\frac{1}{6}}A_0$$

Ora,

$$A_0 \gg A_1 \rightarrow \sigma^{(1)} \propto \frac{1}{6}|A_0|^2 \approx \sigma^{(2)} \propto \frac{1}{6}|A_0|^2$$

$$A_1 \gg A_0 \rightarrow \sigma^{(1)} \propto \frac{1}{4}|A_1|^2 \gg \sigma^{(2)} \simeq 0$$