

Nota sugli stati barionici dell'ottetto a spin $\frac{1}{2}$

Tralasciando la parte di colore, che è, come è noto, completamente antisimmetrica, la funzione d'onda di un barione risulta caratterizzata da una completa simmetria per scambio di 2 quark qualsiasi. Lo stato di un barione generico a spin $\frac{1}{2}$ si specifica fissandone il contenuto in quark, la funzione d'onda orbitale e la 3^a componente dello spin. Ora, i dati indicano che la parte orbitale è uno stato S , completamente simmetrico per scambio di due quark qualsiasi; resta da definire la parte di spin*flavor. Quindi ci chiediamo quale sia lo stato di spin*flavor che corrisponde, p.es., a un protone (contenuto in quark uud) a spin in su ($s_z=+1/2$).

La condizione di simmetria per la funzione d'onda totale, unita all'ipotesi di onda S per il momento angolare orbitale, si traduce nel dover avere stati di spin*flavor complessivamente simmetrici: poiché per 3 spin $\frac{1}{2}$ in uno stato di spin totale $\frac{1}{2}$ la funzione d'onda di spin è necessariamente a simmetria mista, così dovrà essere anche la parte di flavor.

a) Fissato lo spin totale a $1/2$, ci sono come visto a lezione $2 + 2 + 2$ funzioni d'onda di spin, che hanno la caratteristica di essere antisimmetriche rispettivamente per scambio 1-2, per scambio 2-3 o per scambio 1-3; le indichiamo così:

$$\chi_{A12}^{(j)}, \quad j=1,2$$

$$\chi_{A23}^{(j)}, \quad j=1,2$$

$$\chi_{A13}^{(j)}, \quad j=1,2$$

Una per ogni coppia, diciamo la prima, corrisponde al valore di $s_z=+1/2$ fissato. Quindi il protone potrà essere negli stati di spin

$$\chi = \begin{cases} \chi_{A12}^{(1)} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow)\uparrow \\ \chi_{A23}^{(1)} = \frac{1}{\sqrt{2}}\uparrow(\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow) \\ \chi_{A13}^{(1)} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow\uparrow) \end{cases}$$

b) Ci sono come visto a lezione $8 + 8 + 8$ funzioni d'onda di flavor, che hanno la caratteristica di essere antisimmetriche rispettivamente per scambio 1-2, per scambio 2-3 o per scambio 1-3, che possiamo indicare così

$$\begin{aligned}\varphi_{A12}^{(i)}, \quad i=1,\dots,8 \\ \varphi_{A23}^{(i)}, \quad i=1,\dots,8 \\ \varphi_{A13}^{(i)}, \quad i=1,\dots,8\end{aligned}$$

Fissato il contenuto in quark a essere uud , una per ogni ottetto corrisponde a questo contenuto, diciamo la seconda. Quindi il nostro protone potrà stare negli stati di flavor:

$$\varphi = \begin{cases} \varphi_{A12}^{(2)} = \frac{1}{\sqrt{2}}(ud - du)u \\ \varphi_{A23}^{(2)} = \frac{1}{\sqrt{2}}u(ud - du) \\ \varphi_{A13}^{(2)} = \frac{1}{\sqrt{2}}(uud - duu) \end{cases}$$

La funzione d'onda di spin*flavor potrà allora contenere tutti i termini:

$$\begin{aligned}\varphi_{A12}^{(2)}\chi_{A12}^{(1)} &= \frac{1}{\sqrt{2}}(ud - du)u \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow)\uparrow \\ \varphi_{A23}^{(2)}\chi_{A23}^{(1)} &= \frac{1}{\sqrt{2}}u(ud - du) \frac{1}{\sqrt{2}}\uparrow(\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow) \\ \varphi_{A13}^{(2)}\chi_{A13}^{(1)} &= \frac{1}{\sqrt{2}}(uud - duu) \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow\uparrow)\end{aligned}$$

Poiché la funzione d'onda cercata deve essere simmetrica rispetto allo scambio di due quark *qualsiasi*, dobbiamo sommare tutti i termini.

[Se questo non risulta convincente, si consideri la simmetria della somma dei 3 termini: rispetto ad un dato scambio, es. 1-2, il I termine è complessivamente simmetrico, come desiderato, mentre gli altri due non hanno, individualmente, simmetria definita. Però la somma del II e del III termine è equivalente al I (v. testo: i 3 gruppi di funzioni d'onda non sono indipendenti), quindi il totale è simmetrico. Infatti, si può verificare

algebricamente che la cosa funziona proprio così nell'esempio citato; alternativamente, basta riflettere un momento sull'equivalenza del prodotto di 2 permutazioni con la terza, ovvero

$$P(12) = P(23)P(13)$$

Comunque, verifica algebrica:

$$\begin{aligned} \varphi_{A_{23}}^{(2)}\chi_{A_{23}}^{(1)} + \varphi_{A_{13}}^{(2)}\chi_{A_{13}}^{(1)} &= \frac{1}{\sqrt{2}}u(ud - du)\frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow) + \frac{1}{\sqrt{2}}(uud - duu)\frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow\uparrow) \\ &= \frac{1}{2}(uud - udu)(\uparrow\uparrow\downarrow - \uparrow\downarrow\uparrow) + \frac{1}{2}(uud - duu)(\uparrow\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow\uparrow) \xrightarrow{\text{scambio 1-2}} \\ &\frac{1}{2}(uud - duu)(\uparrow\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow\uparrow) + \frac{1}{2}(uud - udu)(\uparrow\uparrow\downarrow - \uparrow\downarrow\uparrow) = \varphi_{A_{23}}^{(2)}\chi_{A_{23}}^{(1)} + \varphi_{A_{13}}^{(2)}\chi_{A_{13}}^{(1)} \end{aligned}$$

Se consideriamo invece lo scambio 2-3, abbiamo ancora un termine simmetrico - il secondo - e gli altri due individualmente a simmetria non definita, ma la cui somma è simmetrica; così anche per lo scambio 1-3].

Facendo dunque la somma:

$$|p, +1/2\rangle = N \begin{pmatrix} 2u\uparrow d\downarrow u\uparrow + 2u\uparrow u\uparrow d\downarrow + 2d\downarrow u\uparrow u\uparrow \\ -u\downarrow d\uparrow u\uparrow - d\uparrow u\downarrow u\uparrow - u\uparrow u\downarrow d\uparrow - u\uparrow d\uparrow u\downarrow - u\downarrow u\uparrow d\uparrow - d\uparrow u\uparrow u\downarrow \end{pmatrix}$$

Ne' il fattore di normalizzazione: essendoci 6 termini di modulo 1 e 3 termini di modulo 2 si ha:

$$N = \frac{1}{\sqrt{6 \cdot 1^2 + 3 \cdot 2^2}} = \frac{1}{\sqrt{6+12}} = \frac{1}{\sqrt{18}}$$