

ΕΙΣΑΓΩΓΗ ΣΤΗΝ ΠΥΡΗΝΙΚΗ ΦΥΣΙΚΗ & ΤΑ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΗ ΣΩΜΑΤΙΑ

Κ. Βελλίδης & Θ. Μερτζιμέκης

ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟ ΑΘΗΝΩΝ, 2023

- Πρόσθεση Ισοσπίν: Σύνθεση Δύο Γεύσεων
- Υπερφορτίο: Σύνθεση Τριών Γεύσεων

Χειρισμός του ισοσπίν (και του σπιν): συμμετρία SU(2)

Συνιστώσες $\hat{T}^2 = \hat{T}_1^2 + \hat{T}_2^2 + \hat{T}_3^2$

Μεταθετικές σχέσεις $[\hat{T}_1, \hat{T}_2] = i\hat{T}_3$ $[\hat{T}_2, \hat{T}_3] = i\hat{T}_1$ $[\hat{T}_3, \hat{T}_1] = i\hat{T}_2$

Ιδιοτιμές $\hat{T}^2 \psi(I, I_3) = I(I+1) \psi(I, I_3)$ $\hat{T}_3 \psi(I, I_3) = I_3 \psi(I, I_3)$

Ιδιοκαταστάσεις
(παράδειγμα στη βάση των γεύσεων της πρώτης γενιάς)

$$u = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \psi\left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\right) \quad d = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \psi\left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\right)$$

Τελεστές κλίμακας $\hat{T}_- \equiv \hat{T}_1 - i\hat{T}_2$ $\hat{T}_+ \equiv \hat{T}_1 + i\hat{T}_2$

$$\hat{T}_+ \psi(I, I_3) = \sqrt{I(I+1) - I_3(I_3+1)} \psi(I, I_3+1)$$

$$\hat{T}_- \psi(I, I_3) = \sqrt{I(I+1) - I_3(I_3-1)} \psi(I, I_3-1)$$

Επομένως $\hat{T}_- \psi(I, -I) = 0$ $\hat{T}_+ \psi(I, +I) = 0$

Σύνθεση βαρυονίων από κουάρκς

Αφετηρία η σύνθεση δύο κουάρκς γεύσεων a και b

- Πρόσθεση του ισοσπίν: $I_3 = I_3^a + I_3^b \quad |I^a - I^b| \leq I \leq I^a + I^b$

- Εύκολο για τις ακραίες τιμές: $uu = \psi\left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\right)\psi\left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\right) = \Psi(1, +1)$

$$dd = \psi\left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\right)\psi\left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\right) = \Psi(1, -1)$$

- Για την κατάσταση $(I, I_3) = (1, 0)$:

$$\hat{T}_- \Psi(1, +1) = \sqrt{2}\Psi(1, 0) = \hat{T}_-(uu) = u(\hat{T}_- u) + (\hat{T}_- u)u = ud + du \Rightarrow \Psi(1, 0) = \frac{ud + du}{\sqrt{2}}$$

- Ο ορθογώνιος στη $(I, I_3) = (1, 0)$ γραμμικός συνδυασμός είναι η κατάσταση $(I, I_3) = (0, 0)$:

$$\hat{T}_+(ud - du) = (\hat{T}_+ u)d + u(\hat{T}_+ d) - (\hat{T}_+ d)u - d(\hat{T}_+ u) = uu - uu = 0 \Rightarrow \Psi(0, 0) = \frac{ud - du}{\sqrt{2}}$$

- Άρα, η σύνθεση δύο ισο-διπλών δίνει μια ισο-τριπλή και μια ισο-απλή: $2 \otimes 2 = 3 \oplus 1$

- Οι δύο καταστάσεις με ίδιο φορτίο, $I_3 = 0$, έχουν σαφώς διαφορετικό φυσικό περιεχόμενο: το ουδέτερο μέλος της ισοτριπλής είναι συμμετρικό κάτω από ανταλλαγή των δύο κουάρκς, ενώ η ισο-απλή είναι αντισυμμετρική

Σύνθεση βαρυονίων από κουάρκς

Επόμενο βήμα η προσθήκη ενός ακόμη κουάρκ u ή d :

$$I = 3/2 \quad ddd \quad d(du)_S = d(ud + du)/\sqrt{2} \quad u(du)_S = u(ud + du)/\sqrt{2} \quad uuu$$

$$I = 1/2 \quad d(du)_A = d(ud - du)/\sqrt{2} \quad u(du)_A = u(ud - du)/\sqrt{2}$$

- Πάλι εύκολο για τις ακραίες τιμές, π.χ. $(I, I_3) = (3/2, -3/2) = ddd$, και για $(I, I_3) = (3/2, -1/2)$:

$$\begin{aligned} \hat{T}_+ \phi \left(\frac{3}{2}, -\frac{3}{2} \right) &= \sqrt{3} \phi \left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \right) = \hat{T}_+ (ddd) \\ &= (\hat{T}_+ d)dd + d(\hat{T}_+ d)d + dd(\hat{T}_+ d) = udd + dud + ddu \\ \Rightarrow \phi \left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \right) &= \frac{1}{\sqrt{3}}(udd + dud + ddu) \end{aligned}$$

- Επαναλαμβάνοντας τη δράση του τελεστή κλίμακας βρίσκουμε τις καταστάσεις με $I = 3/2$:

$$\phi \left(\frac{3}{2}, -\frac{3}{2} \right) = ddd \quad \phi \left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \right) = \frac{1}{\sqrt{3}}(udd + dud + ddu)$$

$$\phi \left(\frac{3}{2}, +\frac{1}{2} \right) = \frac{1}{\sqrt{3}}(uud + udu + duu) \quad \phi \left(\frac{3}{2}, +\frac{3}{2} \right) = uuu$$

Σύνθεση βαρυονίων από κουάρκς

- Οι καταστάσεις με $I = 1/2$ από την ισο-τριπλή των δύο πρώτων κουάρκς προκύπτουν ως ορθογώνιοι γραμμικοί συνδυασμοί στις καταστάσεις $(I, I_3) = (3/2, \pm 1/2)$, με πρόσημα που να συμφωνούν με τα αποτελέσματα της δράσης των τελεστών κλίμακας:

$$\phi_S \left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right) = -\frac{1}{\sqrt{6}}(2ddu - udd - dud) \quad \phi_S \left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right) = \frac{1}{\sqrt{6}}(2uud - udu - duu)$$

- Οι καταστάσεις με $I = 1/2$ από την ισο-απλή των δύο πρώτων κουάρκς προκύπτουν αμέσως:

$$\phi_A \left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right) = -\frac{1}{\sqrt{2}}(udd - dud) \quad \phi_A \left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right) = \frac{1}{\sqrt{2}}(udu - duu)$$

- Συνεπώς, η σύνθεση των τριών ισο-διπλών, δηλ. τριών κουάρκς, δίνει μια ισο-τετραπλή με $I = 3/2$ και δύο ισο-διπλές με $I = 1/2$:

$$2 \otimes 2 \otimes 2 = 2 \otimes (3 \oplus 1) = (2 \otimes 3) \oplus (2 \otimes 1) = 4 \oplus 2 \oplus 2$$

- Συμμετρίες ανταλλαγής: $I = 3/2 \rightarrow$ συμμετρικές καταστάσεις κάτω από ανταλλαγή δύο οποιωνδήποτε κουάρκς, $I = 1/2 \rightarrow$ μικτή συμμετρία, ορισμένη μόνο κάτω από ανταλλαγή των δύο πρώτων κουάρκς $1 \leftrightarrow 2$: ϕ_S συμμετρικές, ϕ_A αντισυμμετρικές

Το σπιν των βαρυονίων

Η SU(2) άλγεβρα του σπιν είναι ακριβώς η ίδια με του ισοσπίν, δίνοντας ανάλογες καταστάσεις

$$\chi\left(\frac{3}{2}, +\frac{3}{2}\right) = \uparrow\uparrow\uparrow \quad \chi\left(\frac{3}{2}, +\frac{1}{2}\right) = \frac{1}{\sqrt{3}}(\uparrow\uparrow\downarrow + \uparrow\downarrow\uparrow + \downarrow\uparrow\uparrow)$$

$$\chi\left(\frac{3}{2}, -\frac{1}{2}\right) = \frac{1}{\sqrt{3}}(\downarrow\downarrow\uparrow + \downarrow\uparrow\downarrow + \uparrow\downarrow\downarrow) \quad \chi\left(\frac{3}{2}, -\frac{3}{2}\right) = \downarrow\downarrow\downarrow$$

$$\chi_S\left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\right) = -\frac{1}{\sqrt{6}}(2\downarrow\downarrow\uparrow - \downarrow\uparrow\downarrow - \uparrow\downarrow\downarrow)$$

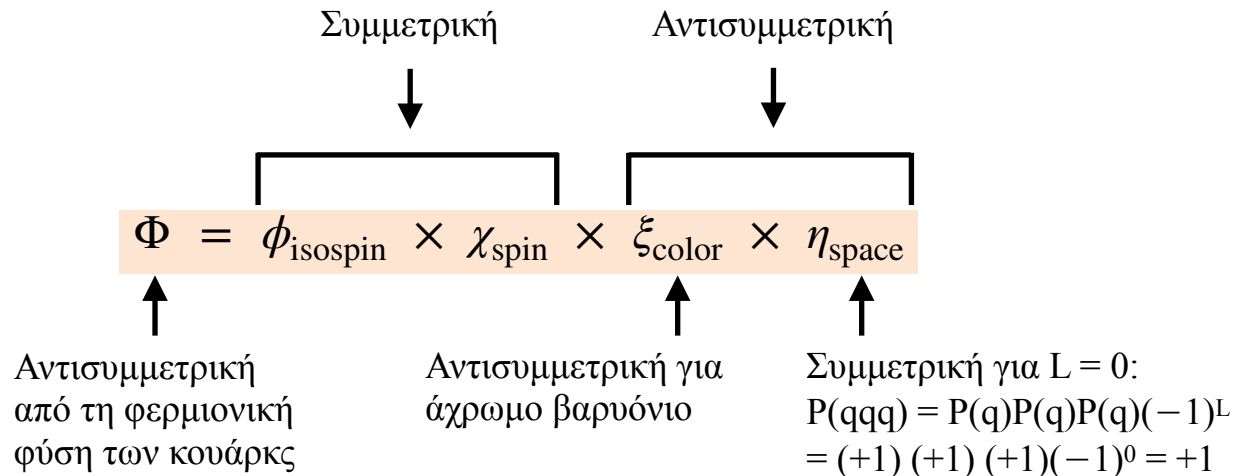
$$\chi_S\left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\right) = \frac{1}{\sqrt{6}}(2\uparrow\uparrow\downarrow - \uparrow\downarrow\uparrow - \downarrow\uparrow\uparrow)$$

$$\chi_A\left(\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\right) = -\frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\downarrow\downarrow - \downarrow\uparrow\downarrow)$$

$$\chi_A\left(\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow\downarrow\uparrow - \downarrow\uparrow\uparrow)$$

Κυματοσυναρτήσεις των βαρυονίων στη θεμελιώδη κατάσταση

Δεν είναι όλες οι $(4+2+2) \times (4+2+2) = 64$ καταστάσεις σπιν-ισοσπίν δύο γεύσεων ανεξάρτητες: δεσμεύονται από τη συνολική συμμετρία της κυματοσυνάρτησης του βαρυονίου στη θεμελιώδη κατάσταση ($L = 0$).



$\phi_{\text{isospin}} \chi_{\text{spin}} = \phi_{\text{flavor}} \chi_{\text{spin}} \rightarrow$ συμμετρική \Rightarrow

$$\left\{ \begin{array}{l} \phi_{\text{isospin}} \left(I = \frac{3}{2} \right) \chi_{\text{spin}} \left(J = \frac{3}{2} \right) \longrightarrow \Delta(1232) \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \left[\phi_S \left(I = \frac{1}{2} \right) \chi_S \left(J = \frac{1}{2} \right) + \phi_A \left(I = \frac{1}{2} \right) \chi_A \left(J = \frac{1}{2} \right) \right] \longrightarrow N(939) \end{array} \right.$$

Κυματοσυναρτήσεις των βαρυονίων στη θεμελιώδη κατάσταση

$$|\Delta^+(3/2, -1/2)\rangle = \left[(uud + udu + duu)/\sqrt{3} \right] \left[(\downarrow\downarrow\uparrow + \downarrow\uparrow\downarrow + \uparrow\downarrow\downarrow)/\sqrt{3} \right]$$

$$= (u\downarrow u\downarrow d\uparrow + u\downarrow u\uparrow d\downarrow + u\uparrow u\downarrow d\downarrow + u\downarrow d\downarrow u\uparrow + u\downarrow d\uparrow u\downarrow + u\uparrow d\downarrow u\downarrow + d\downarrow u\downarrow u\uparrow + d\downarrow u\uparrow u\downarrow + d\uparrow u\downarrow u\downarrow)/3$$

$$|p\uparrow\rangle = \frac{1}{6\sqrt{2}}(2uud - udu - duu)(2\uparrow\uparrow\downarrow - \uparrow\downarrow\uparrow - \downarrow\uparrow\uparrow) + \frac{1}{2\sqrt{2}}(udu - duu)(\uparrow\downarrow\uparrow - \downarrow\uparrow\uparrow)$$

$$= (2u\uparrow u\uparrow d\downarrow - u\uparrow u\downarrow d\uparrow - u\downarrow u\uparrow d\uparrow + 2u\uparrow d\downarrow u\uparrow - u\uparrow d\uparrow u\downarrow - u\downarrow d\uparrow u\uparrow + 2d\downarrow u\uparrow u\uparrow - d\uparrow u\uparrow u\downarrow - d\uparrow u\downarrow u\uparrow)/\sqrt{18}$$

Σύνθεση τριών γεύσεων: συμμετρία SU(3)

Δράση τελεστών
στην τριπλή γεύσης:

$$\hat{T}_3 u = +\frac{1}{2}u$$

$$\hat{Y} u = +\frac{1}{3}u$$

$$\hat{T}_3 d = -\frac{1}{2}d$$

$$\hat{Y} d = +\frac{1}{3}d$$

$$\hat{T}_3 s = 0$$

$$\hat{Y} s = -\frac{2}{3}s$$

Περιεχόμενο γεύσης:

$$I_3 = \frac{1}{2}(n_u - n_d)$$

$$Y = \frac{1}{3}(n_u + n_d - 2n_s)$$

$$I_3 = \frac{1}{2}(n_{\bar{d}} - n_{\bar{u}})$$

$$Y = \frac{1}{3}(2n_{\bar{s}} - n_{\bar{u}} - n_{\bar{d}})$$

Τελεστές κλίμακας με μη μηδενική δράση:

$$3 : \quad \hat{V}_+ s = +u \quad \hat{V}_- u = +s \quad \hat{U}_+ s = +d \quad \hat{U}_- d = +s \quad \hat{T}_+ d = +u \quad \hat{T}_- u = +d$$

$$\bar{3} : \quad \hat{V}_+ \bar{u} = -\bar{s} \quad \hat{V}_- \bar{s} = -\bar{u} \quad \hat{U}_+ \bar{d} = -\bar{s} \quad \hat{U}_- \bar{s} = -\bar{d} \quad \hat{T}_+ \bar{u} = -\bar{d} \quad \hat{T}_- \bar{d} = -\bar{u}$$

Σύνθεση τριών γεύσεων: $3 \otimes 3 \otimes 3 = 3 \otimes (6 \oplus \bar{3}) = 10 \oplus \boxed{8 \oplus 8 \oplus 1}$

↑
Βαρυονική δεκάδα

↑
Βαρυονική οκτάδα

Σύνθεση μεσονίων από κουάρκς

Χειρισμός των αντικουάρκς στην άλγεβρα SU(2):

$$q = \begin{pmatrix} u \\ d \end{pmatrix} \longrightarrow \bar{q} = \begin{pmatrix} -\bar{d} \\ \bar{u} \end{pmatrix}$$

έτσι ώστε:

$$\begin{aligned} \hat{T}_+ \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle &= \hat{T}_+ \bar{u} = -\bar{d} & \hat{T}_+ \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle &= \hat{T}_+ \bar{d} = 0 \\ \hat{T}_- \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle &= \hat{T}_- \bar{u} = 0 & \hat{T}_- \left| \frac{1}{2}, +\frac{1}{2} \right\rangle &= \hat{T}_- \bar{d} = -\bar{u} \end{aligned}$$

Άρα, ξεκινώντας από την κατάσταση (1,-1) και δρώντας με τον τελεστή κλίμακας \hat{T}_+ :

$$\psi(1, -1) = d\bar{u}$$

$$\psi(1,0) = \frac{1}{\sqrt{2}}(u\bar{u} - d\bar{d})$$

$$\psi(1, +1) = -u\bar{d}$$

Η ισο-απλή πρέπει να είναι ορθογώνια στην κατάσταση $\psi(1,0)$ της ισο-τριπλής:

$$\psi(0,0) = \frac{1}{\sqrt{2}}(u\bar{u} + d\bar{d})$$

Η σύνθεση δύο ισο-διπλών δίνει πάλι μια ισο-τριπλή και μια ισο-απλή: $2 \otimes \bar{2} = 3 \oplus 1$

Το σπιν των μεσονίων

Το σπιν προκύπτει απευθείας από τη σύνθεση δύο διπλών: $2 \otimes 2 = 3 \oplus 1$

$$\chi(1, -1) = \downarrow \downarrow$$

$$\chi(1,0) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow \downarrow + \downarrow \uparrow)$$

$$\chi(1, +1) = \uparrow \uparrow$$

$$\chi(0,0) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\uparrow \downarrow - \downarrow \uparrow)$$

Η ομοτιμία των μεσονίων προκύπτει από την ομοτιμία του ζεύγους κουάρκ-αντικουάρκ και τη σχετική τροχιακή στροφορμή τους:

$$P(q\bar{q}) = P(q)P(\bar{q})(-1)^L = (+1)(-1)(-1)^L = (-1)^{L+1}$$

Ο παράγοντας $(-1)^{S+1}$, που προέρχεται από την αντισυμμετρία των φερμιονίων, δεν συνεισφέρει στην ομοτιμία των μεσονίων, επειδή το κουάρκ και το αντικουάρκ είναι διακριτά σωματΙΑ

Κυματοσυναρτήσεις των μεσονίων στη θεμελιώδη κατάσταση

- Επειδή το κουάρκ και το αντικουάρκ είναι διακριτά σωματίδια, δεν υπάρχει περιορισμός στη συμμετρία ανταλλαγής των δύο σωματίων της κυματοσυνάρτησης του μεσονίου
- Οι θεμελιώδεις καταστάσεις των μεσονίων, με $L = 0$, έχουν σπιν $J = L + S$ που προσδιορίζεται από το συνολικό σπιν S του ζεύγους κουάρκ-αντικουάρκ, δηλ. $J = 0$ ή 1

$$\Phi = \phi_{\text{isospin}} \times \chi_{\text{spin}} \times \boxed{\xi_{\text{color}} \times \eta_{\text{space}}} \longleftarrow \text{Αντισυμμετρική}$$

\uparrow Συμμετρική για άχρωμο μεσόνιο \uparrow Αντισυμμετρική για $L = 0$: $P(q\bar{q}') = -1$

Παραδείγματα:

$$(I, I_3) = (1, 0)$$

$$J^P = 0^- : |\pi^0\rangle = \frac{u\bar{u} - d\bar{d}}{\sqrt{2}} \frac{\uparrow\downarrow - \downarrow\uparrow}{\sqrt{2}} = \frac{1}{2} (u\uparrow\bar{u}\downarrow - u\downarrow\bar{u}\uparrow - d\uparrow\bar{d}\downarrow + d\downarrow\bar{d}\uparrow)$$

$$(I, I_3) = (1, 0), \quad J^P = 1^- : |\rho^0(1, +1)\rangle = \frac{u\bar{u} - d\bar{d}}{\sqrt{2}} (\uparrow\uparrow) = \frac{1}{\sqrt{2}} (u\uparrow\bar{u}\uparrow - d\uparrow\bar{d}\uparrow)$$

$$(I, I_3) = (0, 0), \quad J^P = 1^- : |\omega(1, -1)\rangle = \frac{u\bar{u} + d\bar{d}}{\sqrt{2}} (\downarrow\downarrow) = \frac{1}{\sqrt{2}} (u\downarrow\bar{u}\downarrow + d\downarrow\bar{d}\downarrow)$$

Προσθήκη της τρίτης γεύσης s

Όπως και στα βαρυόνια, η σύνθεση γίνεται με δύο τριπλές αντίθετης συμμετρίας:

$$3 \otimes \bar{3} = 8 \oplus 1$$

Οι δύο καταστάσεις συνολικού σπιν $J = 0$ και 1 δίνουν αντίστοιχα δύο εννιάδες ψευδοβαθμωτών ($J = 0^-$) και διανυσματικών ($J = 1^-$) μεσονίων