

บทที่ 3

วิธีการดำเนินการวิจัย

ในบทนี้จะกล่าวถึงวิธีการวิจัยโดยละเอียด โดยจะแสดงวิธีคิดพร้อมคำอธิบายในการสร้างฟังก์ชันคลื่นทีละส่วน ซึ่งประกอบไปด้วย ส่วนตำแหน่ง ส่วนเฟลเวอร์ ส่วนสปิน และส่วนสี โดยใช้เครื่องมือทางคณิตศาสตร์ดังที่กล่าวมาแล้วในบทที่ 2

กรอบแนวคิดของงานวิจัย

ในการวิจัยจะแบ่งการดำเนินงานออกเป็น 4 ส่วนคือ (1) การสร้างตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย (2) การวิเคราะห์สมมาตรของฟังก์ชันคลื่น (3) การสร้างฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 5 ตัวของโปรตอน โดยสรุปได้ดังนี้

การสร้างตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย จะใช้กลุ่ม S_4 เพื่อสร้างตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย โดยการสร้างตัวแทนแบบลดทอนไม่ได้ทุกสมาชิกของ S_4 ขึ้นมาเพื่อใช้ในการสร้างฟังก์ชันคลื่นที่มีสมมาตร

การวิเคราะห์สมมาตรของฟังก์ชันคลื่นกระทำโดยวิเคราะห์สมมาตรของแบบรูป $[\lambda]$ ต่าง ๆ ที่สอดคล้องกับแบบจำลองมาตรฐานและวิเคราะห์ความเป็นฟังก์ชันคู่และฟังก์ชันคี่ของฟังก์ชันคลื่นของโปรตอนในแต่ละส่วน

การสร้างฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 5 ตัวของโปรตอน ขั้นตอนนี้จะวิเคราะห์ควาร์ก 4 ตัวแรก $uuds$ ให้อยู่เป็นกลุ่มเดียวกันในระดับชั้นพลังงานสถานะพื้นที่ $L=0$ โดยฟังก์ชันคลื่นที่สร้างขึ้นต้องสอดคล้องกับการวิเคราะห์สมมาตรในแต่ละส่วนย่อยของฟังก์ชันคลื่นและนำฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 4 ตัวที่สร้างไว้มาคู่ควบกับปฏิควาร์กเอสที่อยู่ในระดับพลังงานสถานะกระตุ้นที่ 1 และมี $L=1$ เพื่อนำไปคำนวณสปินและโมเมนต์แม่เหล็กของควาร์กเอสต่อไปในบทที่ 4

วิธีการวิจัย

1. การสร้างตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย

ในการสร้างตัวดำเนินการเชิงภาพฉายนั้นเราต้องทราบสมาชิกทั้งหมดของ S_4 ในแต่ละแบบรูป $[\lambda]$ ก่อน ซึ่งที่สมาชิกทั้งหมดคือ $n! = 4! = 24$ ตัว นั่นคือ

$$S_4 = \{(1), (12), (13), (14), (23), (24), (34), (123), (124), (132), (134), (142), (143), (234), (243), (1234), (1243), (1324), (1342), (1432), (1423), (12)(34), (13)(24), (14)(23)\} \quad (3-1)$$

โดย $[\lambda]$ ที่เป็นไปได้ทั้งหมดใน S_4 คือ $[4]$ $[31]$ $[22]$ $[211]$ และ $[1111]$ โดยในบทที่ 2 เราได้แสดงวิธีหาเมทริกซ์ตัวแทน $D^{[211]}(12)$ $D^{[211]}(13)$ $D^{[211]}(23)$ และ $D^{[211]}(34)$ ไปแล้ว ซึ่งยังเหลือสมาชิกอีกมากมายในแต่ละแบบรูป ในที่นี่จะแสดงวิธีคิดเพียง $D(12)$ $D(13)$ $D(23)$ และ $D(34)$ ของ $[4]$ $[31]$ $[22]$ และ $[1111]$ เท่านั้น เนื่องจากสมาชิกที่เหลือสามารถคำนวณได้จากสมการที่ 2-14

เริ่มจากแบบรูป $[4]$ ในแบบรูปนี้มีจำนวนฟังก์ชันฐานยามาโนจิเพียง 1 ฐานคือ $\phi_1 = |[4](1111)\rangle$ โดยทุกตัวแทนเชิงเมทริกซ์ของทุกสมาชิกมีค่าเป็น 1 และจากสมการที่ 2-24

$$\begin{aligned} W_{(r)}^{[\lambda]} &= W_{(1111)}^{[4]} = \sum_r \langle [\lambda](r) | R_i | [\lambda](r) \rangle R_i = \sum_r \langle [4](1111) | R_i | [4](1111) \rangle R_i = P_{[4]} \\ &= (1) + (12) + (13) + (14) + (23) + (24) + (34) + (123) + (124) + (132) + (134) \\ &\quad + (142) + (143) + (234) + (243) + (1234) + (1243) + (1324) + (1342) + (1432) \\ &\quad + (1423) + (12)(34) + (13)(24) + (14)(23) \end{aligned} \quad (3-2)$$

สำหรับแบบรูป $[31]$ จะมีจำนวนฟังก์ชันฐานยามาโนจิ 3 ฐานคือ $\phi_1 = |[31](2111)\rangle$ $\phi_2 = |[31](1211)\rangle$ และ $\phi_3 = |[31](1121)\rangle$ จากสมการที่ 2-15 ถึง 2-17 จะได้

$$\begin{aligned} (34) |[31](2111)\rangle &= \sigma_{21} |[31](2111)\rangle + \sqrt{1 - \sigma_{21}^2} |[31](1211)\rangle \\ (34) |[31](1211)\rangle &= \sigma_{12} |[31](1211)\rangle + \sqrt{1 - \sigma_{12}^2} |[31](2111)\rangle \\ (34) |[31](1121)\rangle &= |[31](1121)\rangle \end{aligned} \quad (3-3)$$

โดยที่

$$\sigma_{21} = \frac{1}{(\lambda_2 - 2) - (\lambda_1 - 1)} = \frac{1}{(1 - 2) - (3 - 1)} = -\frac{1}{3} = -\sigma_{12} \quad (3-4)$$

นั่นคือ

$$D^{[31]}(34) = \begin{bmatrix} -1/3 & 2\sqrt{2}/3 & 0 \\ 2\sqrt{2}/3 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \quad (3-5)$$

จากสมการที่ 2-13 จะได้

$$\begin{aligned} D^{[31]}(12) &= D^{[3]}(12) \oplus D^{[21]}(12) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \\ D^{[31]}(13) &= D^{[3]}(13) \oplus D^{[21]}(13) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1/2 & -\sqrt{3}/2 \\ 0 & -\sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix} \\ D^{[31]}(23) &= D^{[3]}(23) \oplus D^{[21]}(23) = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1/2 & \sqrt{3}/2 \\ 0 & \sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (3-6)$$

สมาชิกอื่น ๆ หาได้จากสมการที่ 2-14 เช่น

$$\begin{aligned} D^{[31]}(24) &= D^{[31]}(34) D^{[31]}(23) D^{[31]}(34) \\ &= \begin{bmatrix} -1/3 & 2\sqrt{2}/3 & 0 \\ 2\sqrt{2}/3 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1/2 & \sqrt{3}/2 \\ 0 & \sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1/3 & 2\sqrt{2}/3 & 0 \\ 2\sqrt{2}/3 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \\ &= \begin{bmatrix} -1/3 & -\sqrt{2}/3 & \sqrt{2}/3 \\ -\sqrt{2}/3 & 5/6 & 1/2\sqrt{3} \\ \sqrt{2}/3 & 1/2\sqrt{3} & 1/2 \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (3-7)$$

$$\begin{aligned}
D^{[31]}(124) &= D^{[31]}(12) D^{[31]}(24) \\
&= \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1/3 & -\sqrt{2}/3 & \sqrt{2}/3 \\ -\sqrt{2}/3 & 5/6 & 1/2\sqrt{3} \\ \sqrt{2}/3 & 1/2\sqrt{3} & 1/2 \end{bmatrix} \\
&= \begin{bmatrix} -1/3 & -\sqrt{2}/3 & \sqrt{2}/3 \\ -\sqrt{2}/3 & 5/6 & 1/2\sqrt{3} \\ -\sqrt{2}/3 & -1/2\sqrt{3} & -1/2 \end{bmatrix}
\end{aligned} \tag{3-8}$$

$$\begin{aligned}
D^{[31]}(1342) &= D^{[31]}(13) D^{[31]}(34) D^{[31]}(42) = D^{[31]}(13) D^{[31]}(34) D^{[31]}(24) \\
&= \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1/2 & -\sqrt{3}/2 \\ 0 & -\sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1/3 & 2\sqrt{2}/3 & 0 \\ 2\sqrt{2}/3 & 1/3 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1/3 & -\sqrt{2}/3 & \sqrt{2}/3 \\ -\sqrt{2}/3 & 5/6 & 1/2\sqrt{3} \\ \sqrt{2}/3 & 1/2\sqrt{3} & 1/2 \end{bmatrix} \\
&= \begin{bmatrix} -1/3 & \sqrt{2}/3 & 0 \\ -\sqrt{2}/3 & -1/6 & -\sqrt{3}/2 \\ \sqrt{2}/3 & 1/2\sqrt{3} & -1/2 \end{bmatrix}
\end{aligned} \tag{3-9}$$

สำหรับตัวดำเนินการเชิงภาพฉายนั้น เนื่องจากแบบรูป $[31]$ มี 3 ฐานยามาโนจิ ดังนั้นตัวดำเนินการเชิงภาพฉายจึงมีค่าได้ 3 ค่าคือ (1) ประเภท λ คือ เมื่อเรียงสับเปลี่ยนอนุภาคที่ 1 และ 2 จะเป็นฟังก์ชันสมมาตร (2) ประเภท ρ คือ เมื่อเรียงสับเปลี่ยนอนุภาคที่ 1 และ 2 จะเป็นฟังก์ชันอสมมาตร และ (3) ประเภท η คือแบบอื่น ๆ ที่ไม่เหมือนประเภท λ และ ρ จะได้ตัวดำเนินการเชิงภาพฉายคือ

$$\begin{aligned}
P_{[31]\lambda} &= W_{(1211)}^{[31]} = \sum_i \langle [31] (1211) | R_i | [31] (1211) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{6} (6(12) - 3(13) + 5(14) - 3(23) + 5(24) + 2(34) - 3(123) + 5(124) - 3(132) \\
&\quad - (134) + 5(142) - (143) - (234) - (243) - (1234) - (1243) - 4(1324) - (1342) \\
&\quad - (1432) - 4(1423) + 2(12)(34) - 4(13)(24) - 4(14)(23))
\end{aligned} \tag{3-10}$$

$$\begin{aligned}
P_{[31]\rho} &= W_{(1121)}^{[31]} = \sum_i \langle [31] (1121) | R_i | [31] (1121) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{2} (-2(12) + (13) + (14) + (23) + (24) + 2(34) - (123) - (124) - (132) \\
&\quad + (134) - (142) + (143) + (234) + (243) - (1234) - (1243) - (1342) \\
&\quad - (1432) - 2(12)(34))
\end{aligned} \tag{3-11}$$

$$\begin{aligned}
P_{[31]\eta} &= W_{(2111)}^{[31]} = \sum_i \langle [31] (2111) | R_i | [31] (2111) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{3} (3(12) + 3(13) - (14) + 3(23) - (24) - (34) + 3(123) - (124) + 3(132) \\
&\quad - (134) - (142) - (143) - (234) - (243) - (1234) - (1243) - (1324) - (1342) \\
&\quad - (1432) - (1423) - (12)(34) - (13)(24) - (14)(23))
\end{aligned} \tag{3-12}$$

สำหรับแบบรูป [22] จะมีฟังก์ชันฐานยามาโนจิ 2 ฐานคือ $\phi_1 = |[22](2211)\rangle$ และ $\phi_2 = |[22](2121)\rangle$ จากสมการที่ 2-15 ถึง 2-17 จะได้

$$\begin{aligned}
(34) |[22](2211)\rangle &= |[22](2211)\rangle \\
(34) |[22](2121)\rangle &= -|[22](2121)\rangle
\end{aligned} \tag{3-13}$$

นั่นคือ

$$D^{[22]}(34) = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \tag{3-14}$$

จากสมการที่ 2-13 จะได้

$$\begin{aligned}
D^{[22]}(12) &= D^{[21]}(12) = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \\
D^{[22]}(13) &= D^{[21]}(13) = \begin{bmatrix} -1/2 & -\sqrt{3}/2 \\ -\sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix} \\
D^{[22]}(23) &= D^{[21]}(23) = \begin{bmatrix} -1/2 & \sqrt{3}/2 \\ \sqrt{3}/2 & 1/2 \end{bmatrix}
\end{aligned} \tag{3-15}$$

สมาชิกอื่น ๆ หาได้จากสมการที่ 2-14 ดังตัวอย่างของแบบรูป [31] และเช่นกันสำหรับตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย

$$\begin{aligned}
P_{[22]\lambda} &= W_{(2211)}^{[22]} = \sum_i \langle [22](2211) | R_i | [22](2211) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{2} (2(12) - (13) - (14) - (23) - (24) + 2(34) - (123) - (124) - (132) \\
&\quad - (134) - (142) - (143) - (234) - (243) - (1234) - (1243) + 2(1324) \\
&\quad - (1342) + 2(1423) - (1432) + 2(12)(34) + 2(13)(24) + 2(14)(23))
\end{aligned} \tag{3-16}$$

$$\begin{aligned}
P_{[22]\rho} &= W_{(2121)}^{[22]} = \sum_i \langle [22](2121) | R_i | [22](2121) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{2} (-2(12) + (13) + (14) + (23) + (24) - 2(34) - (123) - (124) - (132) \\
&\quad - (134) - (142) - (143) - (234) - (243) + (1234) + (1243) - 2(1324) \\
&\quad + (1342) - 2(1423) + (1432) + 2(12)(34) + 2(13)(24) + 2(14)(23))
\end{aligned} \tag{3-17}$$

ตัวดำเนินการเชิงภาพฉายของแบบรูป [211] ได้คำนวณไว้แล้วในบทที่ 2 นั่นคือ

$$\begin{aligned}
P_{[211]\lambda} &= W_{(3211)}^{[211]} = \sum_i \langle [211] (3211) | R_i | [211] (3211) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{2} (2(12) - (13) - (14) - (23) - (24) - 2(34) - (123) - (124) - (132) \\
&\quad + (134) - (142) + (143) + (234) + (243) + (1234) + (1243) + (1342) \\
&\quad + (1432) - 2(12)(34)) \\
\end{aligned} \tag{3-18}$$

$$\begin{aligned}
P_{[211]\rho} &= W_{(3121)}^{[211]} = \sum_i \langle [211] (3121) | R_i | [211] (3121) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{6} (-6(12) + 3(13) - 5(14) + 3(23) - 5(24) - 2(34) - 3(123) + 5(124) - 3(132) \\
&\quad - (134) + 5(142) - (143) - (234) - (243) + (1234) + (1243) + 4(1324) + (1342) \\
&\quad + 4(1423) + (1432) + 2(12)(34) - 4(13)(24) - 4(14)(23)) \\
\end{aligned} \tag{3-19}$$

$$\begin{aligned}
P_{[211]\eta} &= W_{(1321)}^{[211]} = \sum_i \langle [211] (1321) | R_i | [211] (1321) \rangle R_i \\
&= (1) + \frac{1}{3} (-3(12) - 3(13) + (14) - 3(23) + (24) + (34) + 3(123) - (124) + 3(132) \\
&\quad - (134) - (142) - (143) - (234) - (243) + (1234) + (1243) + (1324) + (1342) \\
&\quad + (1423) - (1432) - (1423) - (12)(34) - (13)(24) - (14)(23)) \\
\end{aligned} \tag{3-20}$$

สำหรับแบบรูป [111] นั้นจะมีฟังก์ชันฐานยามาโนจิเพียงฐานเดียวคือ $\phi = |[111](4321)\rangle$ ซึ่งมีค่าเป็น -1 ทุก ๆ คู่การเรียงสับเปลี่ยน โดยที่สมาชิกอื่น ๆ หาได้จากสมการที่ 2-14 เช่น

$$\begin{aligned}
D^{[111]}(24) &= D^{[111]}(34) D^{[111]}(23) D^{[111]}(34) \\
&= (-1)(-1)(-1) = -1
\end{aligned} \tag{3-21}$$

$$\begin{aligned}
D^{[111]}(143) &= D^{[111]}(14) D^{[111]}(43) = D^{[111]}(14) D^{[111]}(34) \\
&= (-1)(-1) = 1
\end{aligned} \tag{3-22}$$

$$\begin{aligned}
D^{[111]}(1423) &= D^{[111]}(14) D^{[111]}(42) D^{[111]}(23) \\
&= D^{[111]}(14) D^{[111]}(24) D^{[111]}(23) \\
&= (-1)(-1)(-1) = -1
\end{aligned} \tag{3-23}$$

โดยมีตัวดำเนินการเชิงภาพฉายคือ

$$\begin{aligned}
P_{[111]} &= W_{(4321)}^{[111]} = \sum_i \langle [111] (4321) | R_i | [111] (4321) \rangle R_i \\
&= (1) - (12) - (13) - (14) - (23) - (24) - (34) + (123) + (124) + (132) \\
&\quad + (134) + (142) + (143) + (234) + (243) - (1234) - (1243) - (1324) \\
&\quad - (1342) - (1432) - (1423) + (12)(34) + (13)(24) + (14)(23))
\end{aligned} \tag{3-24}$$

2. การวิเคราะห์สมมาตรของฟังก์ชันคลื่น

ฟังก์ชันคลื่นของโปรตอนที่มีส่วนประกอบของควาร์กเอสนั้น อาจปะปนอยู่กับโปรตอนที่มีควาร์กสามตัวอยู่ โดยทั่วไปแล้วสามารถเขียนให้อยู่ในรูป

$$|p\rangle = A|uud\rangle + B|uuds\bar{s}\rangle \tag{3-25}$$

ซึ่ง A และ B คือแอมพลิจูดของโปรตอนที่มีควาร์ก 3 ตัวและ 5 ตัว ซึ่งมีหลักฐานยืนยันแล้วว่า มีควาร์กเอสอยู่ 2-7% เทียบกับมวลของนิวคลีออน (Young, 2010) และประมาณให้การรบกวน (Perturbation) มีค่าน้อย ๆ กับระบบ ($B^2 \ll A^2$) ในการสร้างฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 5 ตัวนั้นไม่สามารถสร้างขึ้นมาได้โดยตรง เนื่องจากเราต้องคำนึงถึงสมมาตรที่สอดคล้องกับโครงสร้างของมันด้วย ฟังก์ชันคลื่นตามแบบจำลองอย่างง่ายของควาร์กมีส่วนประกอบอยู่ 4 ส่วน คือ ตำแหน่งเฟลเวอร์ สปิน และสี

โดยฟังก์ชันคลื่นของส่วนตำแหน่งไม่สามารถเขียนให้ชัดเจนได้เนื่องจากรูปแบบของมันขึ้นกับพลวัตของควาร์กซึ่งเราไม่ทราบละเอียดของมันมากนักนอกจากเป็นอันตรกิริยาอย่างเข้ม อย่างไรก็ตามอันตรกิริยาระหว่างควาร์กสามารถประมาณได้ว่าถูกกักอยู่และโดยธรรมชาติแล้วอนุภาคมักมีพลังงานต่ำที่สุดเสมอ สถานะพลังงานที่ต่ำต้องเป็นฟังก์ชันคลื่นของตำแหน่งที่มีความสมมาตร ตัวเลือกที่ดีสำหรับพลังงานศักย์ที่กักและมีสมมาตรคือพลังงานศักย์ตัวกวัดแกว่งฮาร์มอนิก (Harmonic Oscillator Potential) (Hendry & Lichtenberg, 1978)

สำหรับส่วนของสปินและเฟลเวอร์ ควาร์กแต่ละตัวจะมีสปิน $\frac{1}{2}$ โดยสปินรวม S และ องค์ประกอบในแนวแกน z ได้จากการรวมโมเมนตัมเชิงมุม และตามทฤษฎี QCD (Quantum Chromodynamics) อันตรกิริยาระหว่างควาร์กเป็นอิสระจากเฟลเวอร์เมื่อมวลของควาร์กยู ดี และ เอสต่างกันน้อยมากหรือประมาณว่าเท่ากันทำให้แฮมิลโทเนียนไม่เปลี่ยนแปลงภายใต้การแปลง $SU(3)$ โดยที่ควาร์กจะใช้ตัวแทนจาก $SU(3)$ ในขณะที่ปฏิควาร์กใช้ตัวแทนจากตัวแทนสังยุคของ $SU(3)$

ส่วนสุดท้ายส่วนสี่เกิดขึ้นจากการศึกษาควาร์กซึ่งพบว่าควาร์กมีสปิน $\frac{1}{2}$ โดยทั่วไปแล้ว ฟังก์ชันคลื่นที่เกิดจากการรวมกันของอนุภาคที่จำแนกไม่ได้ของสปินครึ่งจะต้องเป็นอสมมาตร ภายใต้การเรียงสับเปลี่ยนคู่อนุภาคใด ๆ แต่ฟังก์ชันคลื่นของควาร์กภายในแบรีอนนั้นปรากฏว่าเป็นสมมาตรภายใต้การเรียงสับเปลี่ยนนี้ ทางออกจากการแก้ปัญหายู่งยากนี้คือสมมติให้ควาร์กมีระดับขึ้นความเสถียรของสีเพิ่มขึ้นและกำหนดให้เป็นอสมมาตร แบรีอนประกอบด้วยควาร์ก 3 ตัว ในธรรมชาติจึงกำหนดให้ควาร์กมี 3 สี ซึ่งแต่ละตัวต้องมีสีต่างกันแล้วรวมกันให้เป็นฟังก์ชันคลื่นสี ซิงเกิลต (Singlet) หรือเรียกว่า ไรสี

การสร้างฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 5 ตัวนั้นจะต้องคำนึงถึงรูปแบบสมมาตรที่สอดคล้องกับโครงร่าง อันเนื่องมาจากฟังก์ชันคลื่นซึ่งมีส่วนประกอบอยู่ 4 ส่วนเช่นเดียวกัน แต่สำหรับระบบควาร์ก 5 ตัวของโปรตอนที่ถูกเสนอโดยโดย An Zou และ Riska (An et al., 2006) ได้ใช้โครงร่างแบบ $q^4\bar{q}$ โดยการคู่ควบ $uuds$ เข้ากับ $\bar{s}$ โดยในทฤษฎีกลุ่มรูปแบบของสมมาตรสำหรับควาร์กสี่ตัวนั้นสามารถแสดงโดย S_4 ด้วยยังเทเบิลอยด์ [4] [31] [22] [211] และ [1111] หากพิจารณาสมมาตรเฟลเวอร์ด้วยแล้วจะเหลือเพียง 4 แบบรูปคือ $[4]_f$, $[31]_f$, $[22]_f$, และ $[211]_f$ ในขณะที่ $\bar{s}$ เป็นปฏิควาร์กที่มีสมมาตรเฟลเวอร์ $[1]_f^* = [1]_f$ เมื่อรวมควาร์กทั้งสองเข้าด้วยกันตามผลคูณภายนอก (Outer Product) ของตัวแทน $SU(3)$ จะได้

$$\begin{aligned} [4]_f \otimes [1]_f^* &= 10 \oplus 35 \\ [31]_f \otimes [1]_f^* &= 8 \oplus 10 \oplus 27 \\ [22]_f \otimes [1]_f^* &= 8 \oplus 10 \\ [211]_f \otimes [1]_f^* &= 1 \oplus 8 \end{aligned} \tag{3-26}$$

แต่เนื่องจากโปรตอนต้องเป็นการแสดงแบบออกเตต (Octet) แบบรูปของสมมาตรเฟลเวอร์จึงถูกบังคับให้เหลือเพียง $[31]_f$, $[22]_f$ และ $[211]_f$ เท่านั้น

ฟังก์ชันคลื่นของโปรตอนในส่วนของสีเป็นซิงเกิลตหรือไรสี ทำให้ฟังก์ชันคลื่นส่วนสีจากควาร์ก 4 ตัวและ $\bar{s}$ ต้องคู่ควบไปเป็น $[222]_c$ แต่เนื่องจากส่วนสีของปฏิควาร์ก $\psi^c(\bar{q})$ คือ

$[1]_C^* = [1]_C$ ดังนั้นส่วนสี่ของควาร์ก 4 ตัวที่เหลือ $\psi^C(q^4)$ จึงต้องเป็น $[211]_C$ อีกทั้งฟังก์ชันคลื่นรวมจากทุกส่วนของควาร์ก 4 ตัวต้องมีรูปแบบเป็นเป็นสมมาตร $[1111]$ ฟังก์ชันคลื่นส่วนที่เหลือ (ตำแหน่ง-สปิน-เฟลเวอร์) $\psi^{OSF}(q^4)$ จึงต้องเป็น $[31]_{OSF}$ หรือเขียนให้อยู่ในรูปทั่วไปได้เป็น (Yan & Srisuphaphon, 2012)

$$\psi = \sum_{i,j=\lambda,\rho,\eta} a_{ij} \psi_{[31]i}^{OSF} \psi_{[211]j}^C \quad (3-27)$$

โดยที่สัมประสิทธิ์ a_{ij} คำนวณได้จากสมมาตรการเรียงสับเปลี่ยน S_4 โดยเริ่มจากดำเนินการการเรียงสับเปลี่ยน (12) ลงบนสมการที่ 3-27

$$(12) \psi = (12) [a_{\lambda\lambda} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C + a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C + a_{\lambda\eta} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C + a_{\rho\lambda} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C + a_{\rho\rho} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C + \dots + a_{\eta\eta} \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C] \quad (3-28)$$

$D^{[211]}(12)$ จากสมการที่ 2-19 และ $D^{[31]}(12)$ จากสมการที่ 3-6 จะทำให้ทราบค่าลักษณะเฉพาะ เช่น $(12)\psi_{[31]\lambda}^{OSF} = \psi_{[31]\lambda}^{OSF}$, $(12)\psi_{[211]\lambda}^C = \psi_{[211]\lambda}^C$, $(12)\psi_{[211]\rho}^C = -\psi_{[211]\rho}^C$ ดังนั้น

$$-\psi = a_{\lambda\lambda} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C + a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} (-\psi_{[211]\rho}^C) + a_{\lambda\eta} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} (-\psi_{[211]\eta}^C) + a_{\rho\lambda} (-\psi_{[31]\rho}^{OSF}) \psi_{[211]\lambda}^C + a_{\rho\rho} (-\psi_{[31]\rho}^{OSF}) (-\psi_{[211]\rho}^C) + \dots + a_{\eta\eta} \psi_{[31]\eta}^{OSF} (-\psi_{[211]\eta}^C) \quad (3-29)$$

สาเหตุที่ $(12) \psi = -\psi$ เนื่องจากตัวดำเนินการ (12) คือการเรียงสับเปลี่ยนระหว่างอนุภาคที่ 1 และ 2 เมื่ออนุภาคในเบรียนถูกเรียงสับเปลี่ยนจะทำให้ฟังก์ชันคลื่นเป็นปฏิสมมาตร เมื่อเทียบสัมประสิทธิ์ของ ψ จากสมการที่ 3-27 และสัมประสิทธิ์ของ $-\psi$ จากสมการที่ 3-29 จะพบว่า

$$a_{\lambda\lambda} = a_{\rho\rho} = a_{\rho\eta} = a_{\eta\rho} = 0 \quad (3-30)$$

ขั้นตอนต่อไปคือกระทำ (34) ลงบนสมการที่ 3-27 ที่แทนค่าสัมประสิทธิ์จากสมการที่ 3-30 แล้วจะได้

$$(34) \psi = (34) \left[a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C + a_{\lambda\eta} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C + a_{\rho\lambda} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C \right. \\ \left. + a_{\eta\rho} \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C + a_{\eta\eta} \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C \right] \quad (3-31)$$

นำค่าลักษณะเฉพาะจากสมการในเมทริกซ์ $D^{[211]}(34)$ และ $D^{[31]}(34)$ แทนค่าลงในสมการที่ 3-31 จะได้

$$-\psi = a_{\lambda\rho} \left(\frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{1}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \right) \left(-\frac{1}{3} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\ + a_{\lambda\eta} \left(\frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{1}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \right) \left(\frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{1}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\ + a_{\rho\lambda} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \left(-\psi_{[211]\lambda}^C \right) \\ + a_{\eta\rho} \left(-\frac{1}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \right) \left(-\frac{1}{3} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\ + a_{\eta\eta} \left(-\frac{1}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \right) \left(\frac{2\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{1}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \quad (3-32)$$

เมื่อเทียบสัมประสิทธิ์ของ ψ ระหว่างสมการที่ 3-27 และ 3-32 จะพบว่า

$$a_{\eta\rho} = -a_{\lambda\eta}, \quad a_{\eta\eta} = -a_{\lambda\rho} - \frac{a_{\lambda\eta}}{\sqrt{2}} \quad (3-33)$$

นำตัวดำเนินการเรียงสับเปลี่ยน (124) กระทำเช่นเดียวกันกับสมการที่ 3-27 พร้อมทั้งแทนค่าจากสมการที่ 3-33 จะได้

$$(124) \psi = (124) \left[a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C + a_{\lambda\eta} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C + a_{\rho\lambda} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C \right. \\ \left. - a_{\lambda\eta} \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C - \left(a_{\lambda\rho} + \frac{a_{\lambda\eta}}{\sqrt{2}} \right) \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C \right] \quad (3-34)$$

โดยทราบค่าลักษณะเฉพาะได้จากสมการในเมทริกซ์ $D^{[31]}(124)$ และ $D^{[211]}(124)$ นั่นคือ

$$\begin{aligned}
(124) \psi = (124) & \left[a_{\lambda\rho} \left(-\frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{5}{6} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} - \frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \right) \left(\frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[211]\lambda}^C + \frac{5}{6} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \right. \\
& + a_{\lambda\eta} \left(-\frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{5}{6} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} - \frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \right) \left(-\frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\lambda}^C + \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\rho}^C - \frac{1}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\
& + a_{\rho\lambda} \left(\frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} + \frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} - \frac{1}{2} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \right) \left(-\frac{1}{2} \psi_{[211]\lambda}^C - \frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\
& - a_{\lambda\eta} \left(-\frac{1}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} - \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} - \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \right) \left(\frac{1}{2\sqrt{3}} \psi_{[211]\lambda}^C + \frac{5}{6} \psi_{[211]\rho}^C + \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \\
& \left. - \left(a_{\lambda\rho} + \frac{a_{\lambda\eta}}{\sqrt{2}} \right) \left(-\frac{1}{3} \psi_{[31]\eta}^{OSF} - \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} - \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \right) \left(-\frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\lambda}^C + \frac{\sqrt{2}}{3} \psi_{[211]\rho}^C - \frac{1}{3} \psi_{[211]\eta}^C \right) \right]
\end{aligned} \tag{3-35}$$

เมื่อเทียบสัมประสิทธิ์ของ ψ ระหว่างสมการที่ 3-27 และ 3-35 จะพบว่า

$$a_{\lambda\eta} = 0, \quad a_{\rho\lambda} = -a_{\lambda\rho} \tag{3-36}$$

แทนค่าคงที่ทั้งหมดลงไปผลลัพธ์ที่ได้คือ

$$\psi = a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C - a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C - a_{\lambda\rho} \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C \tag{3-37}$$

จากนั้นคำนวณค่าคงที่ปกติ (Normalization) จะได้

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{3}} \left[\psi_{[31]\lambda}^{OSF} \psi_{[211]\rho}^C - \psi_{[31]\rho}^{OSF} \psi_{[211]\lambda}^C - \psi_{[31]\eta}^{OSF} \psi_{[211]\eta}^C \right] \tag{3-38}$$

สิ่งที่ได้คือการรวมกันของฟังก์ชันคลื่นตำแหน่ง-เฟลเวอร์-สปินภายใต้สมมาตร $[31]$ และฟังก์ชันคลื่นสปีภายใต้สมมาตร $[211]$ เพื่อรวมเป็นฟังก์ชันรวมของควาร์ก 4 ตัวภายใต้สมมาตร $[1111]$ หรือได้รูปแบบสมมาตรฟังก์ชันคลื่นรวมของควาร์ก 4 ตัวเป็น $[1111]_{OSF} [31]_{OSF} [211]_C$ และสำหรับฟังก์ชันคลื่นรวมของควาร์ก 5 ตัวจะอยู่ในรูป

$$\Psi = \frac{1}{\sqrt{3}} \left[\Psi_{[31]\lambda}^{OSF} \Psi_{[222]\rho}^C - \Psi_{[31]\rho}^{OSF} \Psi_{[222]\lambda}^C - \Psi_{[31]\eta}^{OSF} \Psi_{[222]\eta}^C \right] \tag{3-39}$$

ฟังก์ชันคลื่นสี่ของควาร์ก 4 ตัว $\chi_{[211]}^C$ สามารถสร้างได้โดยใช้ตัวดำเนินการเชิงภาพฉายของสมมาตร [211] ซึ่งจะได้เป็น

$$\begin{aligned} P_{[211]\lambda} |RRGB\rangle &= \left[(1) + \frac{1}{2} (2(12) - (13) - (14) - (23) - (24) - 2(34) - (123) - (124) - (132) \right. \\ &\quad + (134) - (142) + (143) + (234) + (243) + (1234) + (1243) + (1342) \\ &\quad \left. + (1432) - 2(12)(34)) \right] |RRGB\rangle \\ &= |RRGB\rangle + \frac{1}{2} (2|RRGB\rangle - |GRRB\rangle - |BRGR\rangle - |RGRB\rangle + \dots - 2|RRBG\rangle) \end{aligned} \quad (3-40)$$

จัดรูปและคำนวณค่าคงที่ปกติ

$$\begin{aligned} \chi_{[211]\lambda}^C (RRGB) &= \frac{1}{\sqrt{16}} [2|RRGB\rangle - 2|RRBG\rangle - |GRRB\rangle - |RGRB\rangle - |BRGR\rangle - |RBGR\rangle \\ &\quad + |BRRG\rangle + |GRBR\rangle + |RBRG\rangle + |RGBR\rangle] \end{aligned} \quad (3-41)$$

เช่นเดียวกันสำหรับ $\chi_{[211]\rho}^C$ และ $\chi_{[211]\eta}^C$

$$\begin{aligned} \chi_{[211]\rho}^C (RRGB) &= \frac{1}{\sqrt{48}} [3|RGRB\rangle - 3|GRRB\rangle + 3|BRRG\rangle - 3|RBRG\rangle + 2|GBRR\rangle - 2|BGRR\rangle \\ &\quad - |BRGR\rangle + |RBGR\rangle + |GRBR\rangle - |RGBR\rangle] \end{aligned} \quad (3-42)$$

$$\chi_{[211]\eta}^C (RRGB) = \frac{1}{\sqrt{6}} [|BRGR\rangle + |RGBR\rangle + |GBRR\rangle - |RBGR\rangle - |GRBR\rangle - |BGRR\rangle] \quad (3-43)$$

และฟังก์ชันคลื่นสี่ของควาร์ก 5 ตัว $\chi_{[222]j}^C$ ที่สอดคล้องกับสมมาตร $j = \lambda, \rho, \eta$ (Yan & Srisuphaphon, 2012) เป็น

$$\chi_{[222]_I}^C = \frac{1}{\sqrt{3}} [\chi_{[211]_I}^C (RRGB) \bar{R} + \chi_{[211]_I}^C (GGBR) \bar{G} + \chi_{[211]_I}^C (BBRG) \bar{B}] \quad (3-44)$$

3. การสร้างฟังก์ชันคลื่นของควาร์ก 5 ตัวของโปรตอน

ในหัวข้อนี้จะแสดงการสร้างฟังก์ชันคลื่นของโครงร่าง $uuds$ ในระดับชั้นพลังงานสถานะพื้น โดยการกำหนดให้ส่วนตำแหน่งของควาร์ก 4 ตัวมีความเป็นสมมาตรสมบูรณ์ $[4]_X$ และสถานะของเฟลเวอร์-สปินต้องมีสมมาตรแบบผสม $[31]_{FS}$

ในส่วนของฟังก์ชันคลื่น $\psi^{OSF}(q^4)$ สำหรับสถานะพื้นสามารถสร้างได้โดยให้ส่วนตำแหน่งมีความเป็นสมมาตรสมบูรณ์ $[4]_X$ ทำให้สถานะของเฟลเวอร์-สปินจึงต้องมีสมมาตรรวมกันเป็นแบบ $[31]_{FS}$ โดยจะมีโครงร่างเฟลเวอร์-สปินคือ $[31]_I [Y]_F [X]_S$ ในที่นี้คือฟังก์ชันคลื่นเฟลเวอร์-สปินประเภท i แบบรูป $[31]$ เฟลเวอร์แบบรูป $[Y]$ และสปินแบบรูป $[X]$ ซึ่งเกิดจากการรวมกันของ $\psi_{[Y]_I}^k$ (ฟังก์ชันคลื่นเฟลเวอร์ประเภท j แบบรูป $[Y]$) และ $\chi_{[X]_S}^s$ (ฟังก์ชันคลื่นสปินประเภท k แบบรูป $[X]$) โดยอาศัยกระบวนการเช่นเดียวกับสมการที่ 3-27 สามารถสร้างฟังก์ชันคลื่นเฟลเวอร์-สปินที่เป็นไปได้ทั้งสิ้น 6 โครงร่างดังนี้

$$|[31]_{I \setminus \lambda} [211]_I [22]_S\rangle = \frac{1}{2} (-\psi_{[211]_\lambda}^k \chi_{[22]_\lambda}^s + \psi_{[211]_\rho}^k \chi_{[22]_\rho}^s - \sqrt{2} \psi_{[211]_\eta}^k \chi_{[22]_\rho}^s) \quad (3-45)$$

$$|[31]_{I \setminus \rho} [211]_I [22]_S\rangle = \frac{1}{2} (\psi_{[211]_\lambda}^k \chi_{[22]_\rho}^s + \psi_{[211]_\rho}^k \chi_{[22]_\lambda}^s + \sqrt{2} \psi_{[211]_\eta}^k \chi_{[22]_\lambda}^s) \quad (3-46)$$

$$|[31]_{I \setminus \eta} [211]_I [22]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_{[211]_\lambda}^k \chi_{[22]_\lambda}^s + \psi_{[211]_\rho}^k \chi_{[22]_\rho}^s) \quad (3-47)$$

$$|[31]_{I \setminus \lambda} [211]_I [31]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_{[211]_\lambda}^k \chi_{[31]_\eta}^s - \psi_{[211]_\eta}^k \chi_{[31]_\rho}^s) \quad (3-48)$$

$$|[31]_{I \setminus \rho} [211]_I [31]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_{[211]_\rho}^k \chi_{[31]_\eta}^s + \psi_{[211]_\eta}^k \chi_{[31]_\lambda}^s) \quad (3-49)$$

$$|[31]_{I \setminus \eta} [211]_I [31]_S\rangle = -\frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_{[211]_\lambda}^k \chi_{[31]_\lambda}^s + \psi_{[211]_\rho}^k \chi_{[31]_\rho}^s) \quad (3-50)$$

$$|[31]_{FS\lambda}[22]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{2}(\psi_{[22]\lambda}^F \chi_{[31]\lambda}^S - \psi_{[22]\rho}^F \chi_{[31]\rho}^S + \sqrt{2}\psi_{[22]\eta}^F \chi_{[31]\eta}^S) \quad (3-51)$$

$$|[31]_{FS\rho}[22]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{2}(-\psi_{[22]\lambda}^F \chi_{[31]\rho}^S - \psi_{[22]\rho}^F \chi_{[31]\lambda}^S + \sqrt{2}\psi_{[22]\rho}^F \chi_{[31]\eta}^S) \quad (3-52)$$

$$|[31]_{FS\eta}[22]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\psi_{[22]\lambda}^F \chi_{[31]\lambda}^S + \psi_{[22]\rho}^F \chi_{[31]\rho}^S) \quad (3-53)$$

$$|[31]_{FS\lambda}[31]_F[22]_S\rangle = \frac{1}{2}(\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[22]\lambda}^S - \psi_{[31]\rho}^F \chi_{[22]\rho}^S + \sqrt{2}\psi_{[31]\eta}^F \chi_{[22]\lambda}^S) \quad (3-54)$$

$$|[31]_{FS\rho}[31]_F[22]_S\rangle = \frac{1}{2}(\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[22]\rho}^S + \psi_{[31]\rho}^F \chi_{[22]\lambda}^S - \sqrt{2}\psi_{[31]\eta}^F \chi_{[22]\rho}^S) \quad (3-55)$$

$$|[31]_{FS\eta}[31]_F[22]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[22]\lambda}^S + \psi_{[31]\rho}^F \chi_{[22]\rho}^S) \quad (3-56)$$

$$|[31]_{FS\lambda}[31]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{2\sqrt{3}}(-2\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[31]\lambda}^S + \sqrt{2}\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[31]\eta}^S + 2\psi_{[31]\rho}^F \chi_{[22]\rho}^S + \sqrt{2}\psi_{[31]\eta}^F \chi_{[22]\lambda}^S) \quad (3-57)$$

$$|[31]_{FS\rho}[31]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{2\sqrt{3}}(2\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[31]\rho}^S + 2\psi_{[31]\rho}^F \chi_{[31]\lambda}^S + \sqrt{2}\psi_{[31]\rho}^F \chi_{[22]\eta}^S + \sqrt{2}\psi_{[31]\eta}^F \chi_{[31]\rho}^S) \quad (3-58)$$

$$|[31]_{FS\eta}[31]_F[31]_S\rangle = \frac{1}{\sqrt{6}}(\psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[31]\lambda}^S + \psi_{[31]\rho}^F \chi_{[31]\rho}^S - 2\psi_{[31]\eta}^F \chi_{[22]\eta}^S) \quad (3-59)$$

$$|[31]_{FS\lambda}[31]_F[4]_S\rangle = \psi_{[31]\lambda}^F \chi_{[4]}^S \quad (3-60)$$

$$|[31]_{FS\rho}[31]_F[4]_S\rangle = \psi_{[31]\rho}^F \chi_{[4]}^S \quad (3-61)$$

$$|[31]_{FS\eta}[31]_F[4]_S\rangle = \psi_{[31]\eta}^F \chi_{[4]}^S \quad (3-62)$$

สำหรับฟังก์ชันคลื่นในส่วนของสปินจากควาร์ก 4 ตัว $\chi_{[X]}^S$ แต่ละตัวมีสปิน $\frac{1}{2}$ สามารถสร้างได้ง่ายโดยการคูณด้วยสัมประสิทธิ์ Cleabsh-Gordan ตัวอย่างเช่น

$$\begin{aligned}\chi_{[22]\lambda}^S(s_z = 0) &= \sum_{s_{z14}=-1}^1 \sum_{s_{z12}=-1}^1 \sum_{s_{z4}=-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \sum_{s_{z3}=-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \sum_{s_{z2}=-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \sum_{s_{z1}=-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} C_{1s_{z12}, 1s_{z34}}^{00} C_{\frac{1}{2}s_{z3}, \frac{1}{2}s_{z4}}^{1s_{z34}} C_{\frac{1}{2}s_{z1}, \frac{1}{2}s_{z2}}^{1s_{z12}} |s_{z1}s_{z2}s_{z3}s_{z4}\rangle \\ &= \sum_{\frac{1}{2}s_{z12}, \frac{1}{2}s_{z34}} C_{1s_{z12}, 1s_{z34}}^{00} C_{\frac{1}{2}s_{z3}, \frac{1}{2}s_{z4}}^{1s_{z34}} C_{\frac{1}{2}s_{z1}, \frac{1}{2}s_{z2}}^{1s_{z12}} |s_{z1}s_{z2}s_{z3}s_{z4}\rangle \\ &= \frac{1}{\sqrt{12}} (2|\uparrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle - |\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle - |\uparrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle + 2|\downarrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle)\end{aligned}\quad (3-63)$$

โดยที่ $\uparrow \downarrow$ แสดงถึงสปินขึ้นและลงตามลำดับ และสำหรับ $\chi_{[22]\rho}^S(s_z = 0)$ คือ

$$\begin{aligned}\chi_{[22]\rho}^S(s_z = 0) &= \sum_{\frac{1}{2}s_{z12}, \frac{1}{2}s_{z34}} C_{00,00}^{00} C_{\frac{1}{2}s_{z3}, \frac{1}{2}s_{z4}}^{00} C_{\frac{1}{2}s_{z1}, \frac{1}{2}s_{z2}}^{00} |s_{z1}s_{z2}s_{z3}s_{z4}\rangle \\ &= \sum_{\frac{1}{2}s_{z12}, \frac{1}{2}s_{z34}} C_{\frac{1}{2}s_{z3}, \frac{1}{2}s_{z4}}^{00} C_{\frac{1}{2}s_{z1}, \frac{1}{2}s_{z2}}^{00} |s_{z1}s_{z2}s_{z3}s_{z4}\rangle, \quad C_{00,00}^{00} = 1 \\ &= \frac{1}{\sqrt{4}} (|\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle - |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle)\end{aligned}\quad (3-64)$$

เราสามารถใช้วิธีตัวดำเนินการเชิงภาพฉายได้ โดยกำหนดเฟสให้มีทิศเดียวกับสัมประสิทธิ์ Cleabsh-Gordan จากนั้นจึงคำนวณค่าคงที่ปกติ สำหรับแบบรูปอื่นสามารถคำนวณได้ดังนี้

$$\chi_{[31]\lambda}^S(s_z = s'_z) = \sum \sum \sum C_{\frac{1}{2}s_{z12}, \frac{1}{2}s_{z34}}^{1s'_z} C_{\frac{1}{2}s_{z12}, \frac{1}{2}s_{z3}}^{1s_{z12}} C_{\frac{1}{2}s_{z1}, \frac{1}{2}s_{z2}}^{1s_{z12}} |s_{z1}s_{z2}s_{z3}s_{z4}\rangle \quad (3-65)$$

$$\chi_{[11]\lambda}^S(s_z = 1) = \frac{1}{\sqrt{6}} (2|\uparrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-66)$$

$$\chi_{[31]\lambda}^S(s_z = 0) = \frac{1}{\sqrt{12}} (2|\uparrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle - |\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle + |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle - 2|\downarrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-67)$$

$$\chi_{[11]\rho}^S(s_z = -1) = \frac{1}{\sqrt{6}} (|\uparrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle - 2|\downarrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle) \quad (3-68)$$

$$\chi_{[31]\rho}^S(s_z = s'_z) = \sum_{s_z, 123} \sum_{s_z, 1^2 s_z, 2^2 s_z, 3^2 s_z, 4} C_{\frac{1}{2}s_z, 123, \frac{1}{2}s'_z, 4}^{1s'_z} C_{00, \frac{1}{2}s_z, 3}^{\frac{1}{2}s_z, 123} C_{\frac{1}{2}s_z, 1, \frac{1}{2}s_z, 2}^{00} |s_{z1} s_{z2} s_{z3} s_{z4}\rangle \quad (3-69)$$

$$\chi_{[31]\rho}^S(s_z = 1) = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-70)$$

$$\chi_{[31]\rho}^S(s_z = 0) = \frac{1}{\sqrt{4}} (|\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle + |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle) \quad (3-71)$$

$$\chi_{[31]\rho}^S(s_z = -1) = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle) \quad (3-72)$$

$$\chi_{[31]\eta}^S(s_z = s'_z) = \sum_{s_z, 123} \sum_{s_z, 12} \sum_{s_z, 1^2 s_z, 2^2 s_z, 3^2 s_z, 4} C_{\frac{3}{2}s_z, 123, \frac{1}{2}s'_z, 4}^{1s'_z} C_{\frac{1}{2}s_z, 12, \frac{1}{2}s'_z, 3}^{\frac{3}{2}s_z, 123} C_{\frac{1}{2}s_z, 1, \frac{1}{2}s'_z, 2}^{1s_z, 12} |s_{z1} s_{z2} s_{z3} s_{z4}\rangle \quad (3-73)$$

$$\chi_{[31]\eta}^S(s_z = 1) = \frac{1}{\sqrt{12}} (3|\uparrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle - |\uparrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle - |\downarrow\uparrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-74)$$

$$\chi_{[31]\eta}^S(s_z = 0) = \frac{1}{\sqrt{6}} (|\uparrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle + |\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle - |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-75)$$

$$\chi_{[31]\eta}^S(s_z = -1) = \frac{1}{\sqrt{12}} (|\uparrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle + |\downarrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle - 3|\downarrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle) \quad (3-76)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = s'_z) = \sum_{s_z, 123} \sum_{s_z, 12} \sum_{s_z, 1^2 s_z, 2^2 s_z, 3^2 s_z, 4} C_{\frac{3}{2}s_z, 123, \frac{1}{2}s'_z, 4}^{2s'_z} C_{\frac{1}{2}s_z, 12, \frac{1}{2}s'_z, 3}^{\frac{3}{2}s_z, 123} C_{\frac{1}{2}s_z, 1, \frac{1}{2}s'_z, 2}^{1s_z, 12} |s_{z1} s_{z2} s_{z3} s_{z4}\rangle \quad (3-77)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = 2) = |\uparrow\uparrow\uparrow\uparrow\rangle \quad (3-78)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = 1) = \frac{1}{\sqrt{4}} (|\uparrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle + |\uparrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle + |\uparrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle + |\downarrow\uparrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-79)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = 0) = \frac{1}{\sqrt{6}} (|\uparrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle + |\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\uparrow\downarrow\rangle + |\uparrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\rangle + |\downarrow\downarrow\uparrow\uparrow\rangle) \quad (3-80)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = -1) = \frac{1}{\sqrt{4}} (|\uparrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\downarrow\downarrow\rangle + |\downarrow\downarrow\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\downarrow\downarrow\uparrow\rangle) \quad (3-81)$$

$$\chi_{[4]}^S(s_z = -2) = |\downarrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle \quad (3-82)$$

สถานะสปินรวมเป็น 0 จะได้แค่โครงร่าง $[31]_{FS}[211]_F[22]_S$ และ $[31]_{FS}[31]_F[22]_S$ ขณะที่สปินรวมเท่ากับ 1 มีโครงร่างได้แก่ $[31]_{FS}[211]_F[31]_S$ $[31]_{FS}[22]_F[31]_S$ และ $[31]_{FS}[31]_F[31]_S$ สปินเท่ากับ 2 มีเพียงโครงร่างเดียวคือ $[31]_{FS}[31]_F[4]_S$

ฟังก์ชันคลื่นส่วนเฟลเวอร์ของควาร์ก 4 ตัว $\psi_{[\lambda]}^F$ เกิดจากการรวมกันของเฟลเวอร์ 3 ชนิดคือ u d และ s การรวมเฟลเวอร์มีลักษณะคล้ายการรวมสปินมากจึงเรียกว่า ไอโซโทปิกสปิน (Isotopic Spin) หรือเรียกสั้น ๆ ว่า ไอโซสปิน (Isospin) สัญลักษณ์ที่ใช้คือ I และมีค่าไอโซสปินในองค์ประกอบที่สาม I_3 (คล้ายกับองค์ประกอบในแกน z ของสปิน) โดยที่ u จะมี $I = \frac{1}{2}$ $I_3 = \frac{1}{2}$ ขณะที่ d จะมี $I = \frac{1}{2}$ $I_3 = -\frac{1}{2}$ และ s จะมี $I = I_3 = 0$ ตัวอย่างเช่น โปรตอนมีส่วนประกอบคือ uud ดังนั้นโปรตอนจึงมี $I = I_3 = \frac{1}{2}$ เนื่องจากฟังก์ชันคลื่นเฟลเวอร์เกิดจากการรวมกันของเฟลเวอร์ 3 ชนิด ดังนั้นจึงใช้การรวมภายใต้กลุ่ม $SU(3)$ โดยใช้ตัวดำเนินการเชิงภาพฉาย (Yan & Srisuphaphon, 2012) หรือดังที่แสดงไว้ในเอกสารอ้างอิง (An et al., 2006)

$$\begin{aligned} P_{[211]\lambda} |uuds\rangle &= \left[(1) + \frac{1}{2} (2(12) - (13) - (14) - (23) - (24) - 2(34) - (123) - (124) - (132) \right. \\ &\quad + (134) - (142) + (143) + (234) + (243) + (1234) + (1243) + (1342) \\ &\quad \left. + (1432) - 2(12)(34)) \right] |uuds\rangle \\ \psi_{[211]\lambda}^I &= \frac{1}{4} \left[-2|uusd\rangle + |usud\rangle + |suud\rangle + 2|uuds\rangle - |udus\rangle - |duus\rangle \right. \\ &\quad \left. - |usdu\rangle - |sudu\rangle + |udsu\rangle + |dusu\rangle \right] \end{aligned} \quad (3-83)$$

สำหรับฟังก์ชันคลื่นส่วนเฟลเวอร์ประเภทอื่น ๆ นั้นแสดงได้โดยใช้ตัวดำเนินการเชิงภาพฉายเช่นเดียวกัน

$$\psi_{[211]\rho}^F = \frac{1}{\sqrt{48}} [3|usud\rangle - 3|suud\rangle - 3|udus\rangle + 3|duus\rangle - |usdu\rangle - |sudu\rangle + |udsu\rangle - |dusu\rangle + 2|sduu\rangle - 2|dsuu\rangle] \quad (3-84)$$

$$\psi_{[211]\eta}^F = \frac{1}{\sqrt{6}} [-|usdu\rangle + |sudu\rangle + |udsu\rangle - |dusu\rangle - |sduu\rangle + |dsuu\rangle] \quad (3-85)$$

$$\psi_{[22]\lambda}^F = \frac{1}{\sqrt{24}} [2|uuds\rangle - |usud\rangle - |suud\rangle + 2|uuds\rangle - |udus\rangle - |duus\rangle - |usdu\rangle - |sudu\rangle - |udsu\rangle - |dusu\rangle + 2|sduu\rangle + 2|dsuu\rangle] \quad (3-86)$$

$$\psi_{[22]\rho}^F = \frac{1}{\sqrt{8}} [|usud\rangle - |suud\rangle + |udus\rangle - |duus\rangle - |usdu\rangle + |dusu\rangle - |udsu\rangle + |dusu\rangle] \quad (3-87)$$

$$\psi_{[31]\lambda}^F = \frac{1}{12} [6|uuds\rangle - 3|duus\rangle - 3|udus\rangle - 4|dsuu\rangle - 4|sduu\rangle + 5|sudu\rangle + 5|usdu\rangle + 2|uuds\rangle - |suud\rangle - |dusu\rangle - |usud\rangle - |udsu\rangle] \quad (3-88)$$

$$\psi_{[31]\rho}^F = \frac{1}{\sqrt{48}} [-3|duus\rangle + 3|udus\rangle - 3|dusu\rangle + 3|usdu\rangle - 2|dsuu\rangle + 2|sduu\rangle - |sudu\rangle + |usdu\rangle - |suud\rangle + |usud\rangle] \quad (3-89)$$

$$\psi_{[31]\eta}^F = \frac{1}{\sqrt{18}} [2|uuds\rangle + 2|suud\rangle + 2|usud\rangle - |sudu\rangle - |usdu\rangle - |dusu\rangle - |udsu\rangle - |dsuu\rangle - |sduu\rangle] \quad (3-90)$$

การสร้างฟังก์ชันคลื่นส่วนเฟลเวอร์ของควาร์ก 5 ตัว $\Psi_{[\lambda]}^F$ จากการที่เฟลเวอร์ของปฏิควาร์กเอสมีไอโซสปินเป็น 0 จึงคู่ควบเข้ากับควาร์ก 4 ตัว ไปเป็นฟังก์ชันคลื่นเฟลเวอร์ของควาร์ก 5 ตัวได้เป็น

$$\Psi_{[\lambda]}^F = |uuds\rangle_{[\lambda]}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[\lambda]}^F \cdot |\bar{s}\rangle \quad (3-91)$$

ฟังก์ชันคลื่นส่วนเฟลเวอร์ของควาร์ก 5 ตัวแสดงได้ดังนี้

$$\begin{aligned}
\Psi_{[211]\lambda}^F &= |uuds\rangle_{[211]\lambda}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[211]\lambda}^F \cdot |\bar{s}\rangle \\
\Psi_{[211]\rho}^F &= |uuds\rangle_{[211]\rho}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[211]\rho}^F \cdot |\bar{s}\rangle \\
\Psi_{[211]\eta}^F &= |uuds\rangle_{[211]\eta}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[211]\eta}^F \cdot |\bar{s}\rangle
\end{aligned} \tag{3-92}$$

$$\begin{aligned}
\Psi_{[22]\lambda}^F &= |uuds\rangle_{[22]\lambda}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[22]\lambda}^F \cdot |\bar{s}\rangle \\
\Psi_{[22]\rho}^F &= |uuds\rangle_{[22]\rho}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[22]\rho}^F \cdot |\bar{s}\rangle
\end{aligned} \tag{3-93}$$

$$\begin{aligned}
\Psi_{[31]\lambda}^F &= |uuds\rangle_{[31]\lambda}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[31]\lambda}^F \cdot |\bar{s}\rangle \\
\Psi_{[31]\rho}^F &= |uuds\rangle_{[31]\rho}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[31]\rho}^F \cdot |\bar{s}\rangle \\
\Psi_{[31]\eta}^F &= |uuds\rangle_{[31]\eta}^F \otimes |\bar{s}\rangle = \psi_{[31]\eta}^F \cdot |\bar{s}\rangle
\end{aligned} \tag{3-94}$$

ฟังก์ชันคลื่นส่วนตำแหน่ง-สปินของควาร์ก 5 ตัว $X_{[22]\mu}^{OS}$ จะสร้างจากการพิจารณาควาร์ก 4 ตัวอยู่ในสถานะพื้นหรือให้มีสปินรวมเป็นศูนย์ ($S_q = 0$) และปฏิควาร์กสปินครึ่ง ($S_{\bar{q}} = 1/2$) อยู่สถานะชั้นพลังงานกระตุ้นที่ 1 ($L_{\bar{q}} = 1$) สปินรวมของควาร์ก 5 ตัวทั้งระบบจึงต้องทำการคู่ควบสปินและโมเมนตัมเชิงมุมเข้าด้วยกัน ตัวอย่างเช่น

$$\begin{aligned}
X_{[22]\mu}^{OS} &= \left((L_{\bar{q}} = 1) \otimes |S_{\bar{q}} = \frac{1}{2}\rangle \right)_{J=12=\frac{1}{2}} \otimes |S_q = 0\rangle \Big|_{J=\frac{1}{2}} \\
&= \sum_{I_{\bar{q}}; m_{\bar{q}}, s_{\bar{q}}} C_{00, \frac{1}{2}, \frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2}} C_{\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, m_{\bar{q}}}^{\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, 2} \chi_{[22]\nu}^S(s_q = 0) \bar{Y}_{1m_{\bar{q}}}(s_{\bar{q}}), \\
&= -\sqrt{\frac{2}{3}} \chi_{[22]\nu}^S(s_q = 0) \bar{Y}_{11}(\downarrow)_{\bar{q}} + \frac{1}{\sqrt{3}} \chi_{[22]\nu}^S(s_q = 0) \bar{Y}_{10}(\uparrow)_{\bar{q}},
\end{aligned} \tag{3-95}$$

โดยที่ $\bar{Y}_{1m_{\bar{q}}}$ คือสถานะของปฏิควาร์กเอสที่โมเมนตัมเชิงมุม $L = 1$ (ไม่ใช่ฟังก์ชันฮาร์มอนิกทรงกลม) โดยในที่นี้ $m_{\bar{q}}$ คือองค์ประกอบในแนวแกน z สำหรับสถานะที่ควาร์ก 4 ตัวมีค่าสปินเท่ากับ 1 มีโครงร่างที่เกี่ยวข้องคือ $[31]_{FS}[211]_F, [31]_F, [31]_{FS}[22]_F, [31]_S$ และ $[31]_{FS}[31]_F, [31]_S$ มีฟังก์ชันคลื่นสปินดังนี้

$$\begin{aligned}
X_{[31],r}^{OS} &= \left((|L_{\bar{s}} = 1\rangle \otimes |S_{\bar{s}} = \frac{1}{2}\rangle) \right)_{J_{12}=\frac{1}{2}, \frac{1}{2}} \otimes |S_q = 1\rangle \Big|_{J=\frac{1}{2}} \\
&= \frac{1}{\sqrt{2}} \left[\sum_{J_{12} \ s_q \ m_{\bar{s}} \ s_{\bar{r}}} C_{1s_q, \frac{1}{2} J_{12}}^{\frac{1}{2} \frac{1}{2}} C_{\frac{1}{2} s_{\bar{r}}, 1 m_{\bar{s}}}^{\frac{1}{2} J_{12}} \bar{Y}_{1 m_{\bar{s}}} |s_{\bar{s}}\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{1}{2}, m_{12} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q) \right. \\
&\quad \left. + \sum_{J_{12} \ s_q \ m_{\bar{s}} \ s_{\bar{r}}} C_{1s_q, \frac{3}{2} J_{12}}^{\frac{1}{2} \frac{1}{2}} C_{\frac{1}{2} s_{\bar{r}}, 1 m_{\bar{s}}}^{\frac{3}{2} J_{12}} \bar{Y}_{1 m_{\bar{s}}} |s_{\bar{s}}\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, m_{12} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q) \right] \\
&= \frac{1}{2} \bar{Y}_{11} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, \frac{3}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = -1) - \frac{1}{3} \bar{Y}_{11} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 0) \\
&\quad + \frac{1}{3\sqrt{2}} \bar{Y}_{10} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 0) + \frac{1}{3\sqrt{2}} \bar{Y}_{11} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, \frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 0) \\
&\quad - \frac{1}{3} \bar{Y}_{10} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, \frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 0) + \frac{1}{3} \bar{Y}_{10} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 1) \\
&\quad + \frac{\sqrt{2}}{3} \bar{Y}_{1,-1} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 1) + \frac{1}{3\sqrt{2}} \bar{Y}_{10} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 1) \\
&\quad + \frac{1}{6} \bar{Y}_{1,-1} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} \Big| \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \rangle_{J_{12}} \chi_{[31],r}^S(s_q = 1) \tag{3-96}
\end{aligned}$$

โดยที่ $|J'_{12}, m_{12}\rangle_{J_{12}}$ คือสถานะที่โมเมนตัมเชิงมุมรวมระหว่างสปินและระดับชั้นพลังงานย่อยของปฏิควาร์กเอสมีค่าเป็น J'_{12} และมีค่าในแนวแกน z คือ m_{12}

สำหรับสถานะที่ควาร์ก 4 ตัวมีค่าสปินเท่ากับ 2 มีโครงร่างที่เกี่ยวข้องเพียงโครงร่างเดียว คือ $[31]_{FS} [31]_r [4]_S$ และมีฟังก์ชันคลื่นสปินคือ

$$\begin{aligned}
X_{[4]}^{OS} &= \left((|L_{\bar{s}} = 1\rangle \otimes |S_{\bar{s}} = \frac{1}{2}\rangle) \right)_{J_{12}=\frac{3}{2}} \otimes |S_q = 2\rangle \Big|_{J=\frac{1}{2}} \\
&= \sum_{J_{12} \ s_q \ m_{\bar{s}} \ s_{\bar{r}}} C_{2s_q, \frac{3}{2} J_{12}}^{\frac{1}{2} \frac{1}{2}} C_{\frac{1}{2} s_{\bar{r}}, 1 m_{\bar{s}}}^{\frac{3}{2} J_{12}} \chi_{[4]}^S(s_q) \bar{Y}_{1 m_{\bar{s}}} |s_{\bar{s}}\rangle_{\bar{s}} \\
&= \frac{1}{\sqrt{10}} \chi_{[4]}^S(s_q = -1) \bar{Y}_{11} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} - \frac{1}{\sqrt{15}} \chi_{[4]}^S(s_q = 0) \bar{Y}_{11} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \\
&\quad - \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{15}} \chi_{[4]}^S(s_q = 0) \bar{Y}_{10} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} + \frac{1}{\sqrt{5}} \chi_{[4]}^S(s_q = 1) \bar{Y}_{10} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \\
&\quad + \frac{1}{\sqrt{10}} \chi_{[4]}^S(s_q = 1) \bar{Y}_{1,-1} |\uparrow\rangle_{\bar{s}} - \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{5}} \chi_{[4]}^S(s_q = 2) \bar{Y}_{1,-1} |\downarrow\rangle_{\bar{s}} \tag{3-97}
\end{aligned}$$

และสุดท้ายคือฟังก์ชันคลื่นตำแหน่ง-สปิน-เฟลเวอร์ของควาร์ก 5 ตัว $\Psi_{[31],r}^{OSF}$ เกิดจากนำฟังก์ชันคลื่นตำแหน่ง-สปินไปคูณกับฟังก์ชันคลื่นในส่วนเฟลเวอร์

$$\Psi_{[31]_I}^{OSF} = |[31]_{OSF_I} [Y]_F [X]_{OS}\rangle = |[31]_{FS_I} [Y]_F [X]_S\rangle \otimes |\bar{r}\rangle = \sum_{i,j=\lambda,\rho,\eta} a_{ij} \Psi_{[Y]_I}^F X_{[X]_I}^{OS} \quad (3-98)$$

ซึ่งจะอยู่ในรูปของผลรวมเชิงเส้นด้วยสัมประสิทธิ์ a_{ij} ฟังก์ชันคลื่นที่ได้เกิดจากการคู่ควบระหว่าง ฟังก์ชันคลื่นในส่วนของเฟลเวอร์จากควาร์ก 5 ตัว $\Psi_{[Y]_I}^F$ และฟังก์ชันคลื่นในส่วนของ ตำแหน่ง-สปินจากควาร์ก 5 ตัว $X_{[X]_I}^{OS}$ จะได้เป็น

$$|[31]_{OSF\lambda} [211]_F [22]_{OS}\rangle = \frac{1}{2} \left(-\Psi_{[211]\lambda}^F X_{[22]\lambda}^{OS} + \Psi_{[211]\rho}^F X_{[22]\rho}^{OS} - \sqrt{2} \Psi_{[211]\eta}^F X_{[22]\rho}^{OS} \right) \quad (3-99)$$

$$|[31]_{OSF\rho} [211]_F [22]_{OS}\rangle = \frac{1}{2} \left(\Psi_{[211]\lambda}^F X_{[22]\rho}^{OS} + \Psi_{[211]\rho}^F X_{[22]\lambda}^{OS} + \sqrt{2} \Psi_{[211]\eta}^F X_{[22]\lambda}^{OS} \right) \quad (3-100)$$

$$|[31]_{OSF\eta} [211]_F [22]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\Psi_{[211]\lambda}^F X_{[22]\lambda}^{OS} + \Psi_{[211]\rho}^F X_{[22]\rho}^{OS} \right) \quad (3-101)$$

$$|[31]_{OSF\lambda} [211]_I [31]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\Psi_{[211]\lambda}^F X_{[31]\eta}^{OS} - \Psi_{[211]\rho}^F X_{[31]\eta}^{OS} \right) \quad (3-102)$$

$$|[31]_{OSF\rho} [211]_I [31]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\Psi_{[211]\rho}^F X_{[31]\eta}^{OS} + \Psi_{[211]\eta}^F X_{[31]\lambda}^{OS} \right) \quad (3-103)$$

$$|[31]_{OSF\eta} [211]_I [31]_{OS}\rangle = -\frac{1}{\sqrt{2}} \left(\Psi_{[211]\lambda}^F X_{[31]\lambda}^{OS} + \Psi_{[211]\rho}^F X_{[31]\rho}^{OS} \right) \quad (3-104)$$

$$|[31]_{OSF\lambda} [22]_I [31]_{OS}\rangle = \frac{1}{2} \left(\Psi_{[22]\lambda}^F X_{[31]\lambda}^{OS} - \Psi_{[22]\rho}^F X_{[31]\rho}^{OS} + \sqrt{2} \Psi_{[22]\lambda}^F X_{[31]\eta}^{OS} \right) \quad (3-105)$$

$$|[31]_{OSF\rho} [22]_I [31]_{OS}\rangle = \frac{1}{2} \left(-\Psi_{[22]\lambda}^F X_{[31]\rho}^{OS} - \Psi_{[22]\rho}^F X_{[31]\lambda}^{OS} + \sqrt{2} \Psi_{[22]\rho}^F X_{[31]\eta}^{OS} \right) \quad (3-106)$$

$$|[31]_{OFS\eta}[22]_F[31]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\Psi_{[22]\lambda}^F X_{[31]\lambda}^S + \Psi_{[22]\rho}^F X_{[31]\rho}^{OS}) \quad (3-107)$$

$$|[31]_{OFS\lambda}[31]_F[22]_{OS}\rangle = \frac{1}{2}(\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[22]\lambda}^{OS} - \Psi_{[31]\rho}^F X_{[22]\rho}^{OS} + \sqrt{2}\Psi_{[31]\eta}^F X_{[22]\lambda}^{OS}) \quad (3-108)$$

$$|[31]_{OFS\rho}[31]_F[22]_{OS}\rangle = \frac{1}{2}(\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[22]\rho}^{OS} + \Psi_{[31]\rho}^F X_{[22]\lambda}^{OS} - \sqrt{2}\Psi_{[31]\eta}^F X_{[22]\rho}^{OS}) \quad (3-109)$$

$$|[31]_{OFS\lambda}[31]_F[22]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[22]\lambda}^{OS} + \Psi_{[31]\rho}^F X_{[22]\rho}^{OS}) \quad (3-110)$$

$$|[31]_{OFS\lambda}[31]_F[31]_{OS}\rangle = \frac{1}{2\sqrt{3}}(-2\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[31]\lambda}^{OS} + \sqrt{2}\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[31]\eta}^{OS} + 2\Psi_{[31]\rho}^F X_{[22]\rho}^{OS} + \sqrt{2}\Psi_{[31]\eta}^F X_{[22]\lambda}^{OS}) \quad (3-111)$$

$$|[31]_{OFS\rho}[31]_F[31]_{OS}\rangle = \frac{1}{2\sqrt{3}}(2\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[31]\rho}^{OS} + 2\Psi_{[31]\rho}^F X_{[31]\lambda}^{OS} + \sqrt{2}\Psi_{[31]\rho}^F X_{[22]\eta}^{OS} + \sqrt{2}\Psi_{[31]\eta}^F X_{[31]\rho}^{OS}) \quad (3-112)$$

$$|[31]_{OFS\eta}[31]_F[31]_{OS}\rangle = \frac{1}{\sqrt{6}}(\Psi_{[31]\lambda}^F X_{[31]\lambda}^{OS} + \Psi_{[31]\rho}^F X_{[31]\rho}^{OS} - 2\Psi_{[31]\eta}^F X_{[22]\eta}^{OS}) \quad (3-113)$$

$$|[31]_{OFS\lambda}[31]_F[4]_{OS}\rangle = \Psi_{[31]\lambda}^F X_{[4]}^{OS} \quad (3-114)$$

$$|[31]_{OFS\rho}[31]_F[4]_{OS}\rangle = \Psi_{[31]\rho}^F X_{[4]}^{OS} \quad (3-115)$$

$$|[31]_{OFS\eta}[31]_F[4]_{OS}\rangle = \Psi_{[31]\eta}^F X_{[4]}^{OS} \quad (3-116)$$

สุดท้ายเราได้แสดงการสร้างฟังก์ชันคลื่นรวมของโปรตอนที่มีส่วนประกอบของควาร์ก 5 ตัว $uuds\bar{s}$ โดยควาร์ก 4 ตัว $uuds$ อยู่ที่ระดับชั้นพลังงานสถานะพื้น และปฏิควาร์กเอส $\bar{s}$ อยู่ที่ระดับชั้นพลังงานสถานะกระตุ้นที่ 1 ในบทความต่อไปจะเป็นการคำนวณหาสปินและโมเมนต์แม่เหล็กของควาร์กเอส