

Ein paar Richtigstellungen der folgenden Überlegungen:

- Oktonionen lassen sich nicht als Matrix $a...b...$ schreiben; unitäre Matrizen gibt es nicht, da das Produkt 2er Einheitsoktonion kein Einheitsoktonion
- $J^*(c_1+J^*c_2)$ gibt $c_1 \rightarrow -c_2, c_2 \rightarrow c_1$ und $I^*(c_1+J^*c_2)$ gibt $c_1 \rightarrow I^*c_1, c_2 \rightarrow -I^*c_2$ und das unterschiedliche Vorzeichen bei 1 und 2 ist typisch fermionisch!!! Quadr Tensoren $c_1^*c_2'$ und $c_2^*c_1'$ gehen dann beide mit Minus-Zeichen (bosonisch), während kubische $c_1^*c_1'^*c_2''$ und $c_2^*c_2'^*c_2''$ einmal mit Minus und einmal mit Plus (fermionisch)
- Transpositionen $i-j$ sind in einem 4er-System nicht 180xy, sondern gewisse Drehspiegelungen
- Perms 1234, die in g_1 auftreten, bezieht sich a priori nie auf die Spinkomponenten, sondern auf die gestrichenen Grössen (nur wenn alle Komponenten verschieden sind und es 4 Spinrichtungen gibt, sind sie zur Vertauschung der Spinkomponenten äquivalent)
- G_1 -Verhalten unter 2143 etc ist nicht einfach $1234 \rightarrow 2143$, sondern auch die anderen Terme in g_1 reagieren. In der Gesamtheit der Terme $g_1=A+J^*B$ muss es so sein, dass die Wirkung von $JL:A \rightarrow -B, B \rightarrow A$ und $IL:A \rightarrow I^*A$ und $B \rightarrow -I^*B$
- Da sie sich auf die gestrichenen Grössen beziehen, können sie a priori nicht Teil der Darstellung eines einzelnen Tetrons sein, sondern nur Teil von Tensorprodukten [wie A_1 bis 3^*T_2 Teil von $4 \times 4 \times 4 \times 4$]. Bei einem 2er System f, f' entspricht allerdings 180xy einer Permutation (1-2) und man kann dann sehen, was dies für die Spin-Komponenten der Einzeldarstellung bedeutet ($f_1 \rightarrow i^*f_2$ oder $f_1 \rightarrow -f_2$ bei Fermionen). Bei einem 4er System sind Transpositionen $i-j$ 90-Drehspiegelungen.
- Da die Transpositionen keinen Operator $X(i-j)$ in der Einzeltetrondarstellung haben, muss ihr Quadrat gar nicht als Einheit in der Einzeltetrondarstellung auftreten (durchaus aber

das Quadrat von 90-Drehspiegelungen). Man braucht $(I+J)/\sqrt{2}$ als neue Einheit nur, wenn man für 90-Drehspiegelungen die „Wurzel“ aus $(I+J)/\sqrt{2}$ ansetzt. Wenn man zB Z_4 -Erweiterung mit L betrachtet, können die 4 Kopien $(+L)^k (I+J)/\sqrt{2}$ als Darstellung von 90-Drehspiegelungen erhalten.

- 360 sollte im Produkt $1^*2^*3^*4^*$ nie etwas verändern, sondern nur im (quat) Vorfaktor
- Man braucht ohnehin quat Tensorprodukte wegen QQM. In quat Tensorprodukten sind auch die Koeffs i.a. Quaternionen (obwohl wir bei komplexen Tensorprodukten wie $c_1^*c_2^* - c_2^*c_1^*$ nur reelle Koeffs haben)
- 2143 bedeutet also zunächst $q_1^*q_1^*q_1^*q_2^* \rightarrow q_1^*q_1^*q_1^*q_2^*$, aber andererseits soll die Reihenfolge im Tensorprodukt bleiben, also doch besser $q_1^*q_1^*q_1^*q_2^* \rightarrow q_1^*q_1^*q_2^*q_1^*$, was wg Nichtkommutativität einen Unterschied macht.

S4twiddle-Erweiterung von S4 (Problem: es entsteht hier nicht wirklich fermionisches Verhalten des Produktes!!!)

360 – DISKUSSION:

Tensorprodukt für Flavor und Spin völlig separat, und wir betrachten hier nur die räumlichen, dh Spin-trafos, die auf Indices 1,2,3,4 wirken.

Es soll 24 verschiedene Identitäten geben entsprechend den Permutationen; zB für (1-2) die Matrix $(0a00, b000, 0010, 0001)$, wirkend auf (t_1, t_2, t_3, t_4) .

Betrachte Tensorprodukte mit verschiedenen Indices $t_1^* t_2^* \dots$, wobei die Matrix genauso auch auf (t_1', t_2', t_3', t_4') wirkt, also

$$t_1^* t_2^* \rightarrow a^* t_2^* b^* t_1^*$$

An dieser Stelle wird aus der 360 eine

VERTAUSCHUNGSDISKUSSION:

denn die obige Relation würde normale fermionische (aber auch bosonische) Perms

$$t_1 * t_2' \rightarrow t_2 * t_1'$$

ersetzen!!!

Bei Fermionen: nur der Zustand $t_1 * t_2' - t_2 * t_1'$ hat das richtige antisymmetrische Verhalten. Kombiniert mit einer inneren SU2 sind 6 Zustände erlaubt: $(12' - 21') * (u\bar{u}', d\bar{d}', u\bar{d}' + d\bar{u}')$ und $(11', 22', 12' + 21') * (u\bar{d}' - d\bar{u}')$

Zurück zur 360-Diskussion:

Fermionen:

Permutationen sind mit 180(x,y) verknüpft (I und J)

$$2 \times 180 = 360 \text{ gibt } J * J = -1$$

Bosonbildung aus 2 Fermions:

- ✓ Unter 360: $(-1) * (-1) = +1$
- ✓ Antisymmetrie durch Selektion von $12' - 21'$

Tetronen:

Permutationen sind mit 360 verknüpft. Man ist gezwungen, dies zu tun, weil sonst wären Tetronen unter Transpositionen (1-2) normale Fermionen.

$2 \times 360 = 720$ bei Transpositionen die wahre Identität. Der Ansatz $(0, a; b, 0 \dots)$ gibt als Quadrat $\text{diag}(a * b, b * a, 1, 1)$. (Muss nicht -1 sein, da wir hier nicht die Z_2 von Fermionen nachbilden wollen; muss auch nicht $+1$ sein, da wir eine Strahldarstellung definieren wollen)

Fermionbildung aus 4 Tetrons $t_1 * t_2' * t_3'' * t_4'''$:

- ✓ Identitätsverhalten: $a * b * 1 * 1$ (falls b mit t2 vertauscht!!!)
SOLL SEIN: -1 (aber auch $b * a * 1 * 1 = -1$ bei $t_2 * t_1' * t_3'' * t_4'''$!)

- ✓ Tetronisches Permutationsverhalten ist mit Identitätsverhalten identisch, da es daraus konstruiert wurde!!! Das heisst wir haben $t_1 * t_2 * t_3 * t_4 \rightarrow -t_2 * t_1 * t_3 * t_4$ sowohl für 360 als auch bei Vertauschung (1-2). Also wiederum $a * b * 1 * 1 = -1$ für das Produkt. Für die Umdrehung $21' \rightarrow 12'$ brauchen wir $b * a * 1 * 1 = -1$. Ob man auch Kombis selektieren muss, wie im Fermionfall???

mögliche Lösungen für a und b:

- $a=b=i$ oder $a=-b=1$ (diese Lösungen entsprechen Paulimatrizien)
- $a=b=I, J$ oder K oder eine andere imag Einheit. In dem Fall wären die Komponenten der Tetronen Quaternionen, also quat Tensorprodukt, also QQM!!! Die Tetronen wären Sedenionen oder aus O_2 (gut!!!). Aber man hätte Probleme mit der Nichtkommutativität $I * t_2 * I = -t_2$?

Riesenproblem: $t_1 * t_2 * t_3 * t_4 \rightarrow a * b * t_2 * t_1 * t_3 * t_4$ mit $a * b = -1$ bedeutet keineswegs, dass es ein Fermion ist, denn für Fermionen brauchen wir, dass die linke Seite gleich minus der Rechten!!! Das ist aber keineswegs der Fall, sondern wir haben hier 2 verschiedene von 24 möglichen Permutationszuständen. Na ja, vielleicht muss die linke Seite nur bei der ‚wahren‘ Identität (der Permutation 1234) reproduziert werden – aber dann bitte mit minus Zeichen, was im Gegensatz zu der Diskussion weiter unten steht, wo wir sogar für alle geraden Permutationen Pluszeichen gefordert haben. Es muss also gelten

$t_1 * t_2 * t_3 * t_4 \rightarrow (1234) \rightarrow -t_1 * t_2 * t_3 * t_4$, genauer + oder – je nachdem ob es sich um das Z_2 -Überlagerungselement handelt. (1234) auf dem Produktzustand wirkt also wie Fermion G_1 (oder A_2 , wenn wir nur 360 betrachten).

Lösung des Riesenproblems: man erlaubt $t_1 * t_2 * t_3 * t_4$

→ $a * b * t_2 * t_1 * t_3 * t_4$ mit verschiedenen Zuständen rechts und links, aber fordert, dass wenigstens für die G_1 -Symmetriefunktionen $X+Y*J$ das $-(X+Y*J)$ richtig entsteht (X und Y sind nur 2 von 24/48 Kombinationen der $t_a * t_b * t_c * t_d$, daher vielleicht machbar)

Da es durch eine Diagonalmatrix dargestellt werden soll, mit Determinanten -1 , kann es keine gewöhnliche Strahldarstellung sein, wie unten angenommen, da deren neues Element J bei Johnson in jedem Fall Determinante $+1$ hat.

Wie ist es bei Bosonen aus Fermionen (f_1, f_2) bilden 4 Tensorprodukte $f_i * f_j$. Die verhalten sich unter 360 gemäss $(-1)^*(-1)=+1$, dh unter jeder Einheit gleich. Fermionen aus Tetronen

Gesucht wird eine (evtl → projektive, evtl → quaternionische) 4dim Darstellung von S_4 , wo jedes Element von S_4 durch eine 4×4 Matrix dargestellt wird, die überall 0 ist ausser an den Stellen, wo permutiert wird und das Produkt dieser nichtnullen Einträge ist -1 . (Wirklich? Eigentlich braucht nur für das Element 1234 das Produkt -1 zu sein!!!)

NOT USED:

Evtl auch $+1$ bei geraden Perms und -1 bei ungeraden. Letzteres wären dann die 720-Trafos des fermionischen Produktzustandes! Es würde sich wegen den beiden möglichen Vorzeichen die Darstellung A_2 ergeben. (aber das ist kein Spinzustand!)

Begründung: Wenn ich eine Darstellung der Permutationsgruppe habe, die folgendermassen wirkt:

$1234 \rightarrow -2134$ entsprechend $t_1 * t_2 * t_3 * t_4 \rightarrow -t_2 * t_1 * t_3 * t_4$

$1234 \rightarrow +2143$ entsprechend $t_1 * t_2 * t_3 * t_4 \rightarrow +t_2 * t_1 * t_4 * t_3$

usw, so ist das ganz eindeutig die Darstellung A_2 !!! (Aber wir haben ± 1 nur für die beiden G_1 -Zustände ... oder G_2 ? gerade+ungerade → gerade-ungerade

Vieles deutet auf Strahldarstellung: man hat $(1-2)**2=id$. Demnach muss das Quadrat $diag(a*b, b*a, 1, 1)$ die Einheitsmatrix sein, also $ab=+1$, ausser wir haben eine Strahldarstellung.

Strahldarstellungen der S_4 sind G_1 (mit Quats $I, J, K, \frac{1}{2}*(1 \pm I \pm J \pm K)$ usw), G_2 und G_4 . Ist dann, was wir für 360 tun, das 4-fache Produkt einer Strahldarstellung? Ja, denn wir betrachten

ja eine solche auf (t_1, t_2, t_3, t_4) und bilden dann das 4-fache Tensorprodukt. \rightarrow Es kann nur bosonisches Verhalten dabei herauskommen. Aber es ist das Vorzeichen ± 1 sowieso etwas Bosonisches, da es auf A_2 hindeutet! Wir haben also für 360 eine 4dim Strahldarstellung G mit $G \otimes G \otimes G \otimes G = A_2 + \dots$

FOLGERUNG: für Drehungen um 360 wird die Erweiterung eine S4twiddle-Erweiterung sein!

Als 4dim Strahldarstellung geht nur $G_i + G_j$ oder H . Die Charakteranalyse zeigt, dass nur H in Frage kommt, die $j=3/2$ -Darstellung von SU_2 . Über SU_2 ist also $4 \otimes 4 \otimes 4 \otimes 4$ zu betrachten und zu gucken, ob es A_2 enthält. Wir können aber ebensogut Johnson auswerten, wobei wir in $H \otimes H$ jeweils 2 Gruppen zusammenfassen können $(16 \ 0 \ 1 \ 0 \ 0)$ und es entsteht $H \otimes H = A_1 + A_2 + E + 2T_1 + 2T_2$. Weiter mit Griffith:

$H \otimes H \otimes H \otimes H = 11A_1 + 11A_2 + 21E + 32T_1 + 32T_2$ (istgeprüft!!!)

A_2 kommt vor, aber was ist die Bedeutung der 11? Und welches sind unter den 256 Zuständen dieses Tensorproduktes die 24 Permutationszustände $t_i^* t_j^* t_k^* t_l^*$, die unter geraden Perms mit +1 und unter ungeraden mit -1 ineinander transformieren, das heisst $t_1^* t_2^* t_3^* t_4^* \rightarrow -t_2^* t_1^* t_3^* t_4^*$ usw.

Konkrete Konstruktion der gesuchten 360-Darstellung:

- 1. Möglichkeit: Da sich jedes Element aus S_4 als Produkt von Transpositionen schreiben lässt, brauchen wir nur für $(1-2)$, $(1-3)$ und $(1-4)$ Darstellungen, und natürlich die Vorfaktoren der Strahldarstellung.
- Da sich die Spur der Matrizen gegenüber der früher definierten Darstellung $A_1 + T_2$, wo an den nichtnullen Stellen überall +1 stand, nicht geändert hat, hat sich auch am Ausreduzieren zu $A_1 + T_2$ nichts geändert.

Wir erlauben auch an den Diagonalstellen Phasen, also $(0a00, b000, 00c0, 000d)$ für die Permutation $(1-2)$.

Über den Quaternionen wird die Reduktion anders verlaufen.

Probleme:

1. man hat 24 Produkte der Form $t_a^* t_b^* t_c^* t_d^*$. Hoffnung: es passt nur je eines zu den 24 inneren Zuständen. Nach Close S.60 muss immer $A^* S$ und $M^* M$ kombiniert werden.

2. Wie erzeugt man die anderen Drehungen:

180-Drehungen: I, J, K mal den 360-Darstellungen!!!

Analog alles andere: $\frac{1}{2}*(1 \pm I \pm J \pm K)$ mal den 360-Drehungen usw ist kein Problem im Rahmen der quaternionischen 4×4 Matrizen. Die Frage ist nur, ob deren Einträge wirklich Quaternionen sind, oder I', J', K' oder LI, LJ, LK o.ä.

Es wird dann ein Tetron wie ein Fermion mal den Erweiterungen transformieren, die wir bei 360 definiert haben, so dass Produkt von 4 Tetronen wie ein Produkt von 4 Fermionen mal dem Produkt von 4 360ern reagiert, welches +1 bei geraden und -1 bei ungeraden Permutationen ergibt.

IST DAS WIRKLICH SO? 180 wird doch eher die Wurzel aus I, J, K sein als das Produkt!!!

Gabelungen:

- Diskreter oder kontinuierlicher Raum? Antwort: permutation symmetry
- Komplex, Quaternionen oder Oktonionen? Antwort: hängt davon ab, in welchem Zahlkörper ich die Darstellung $f_i \rightarrow p(\text{sig}) * f_{\text{sig}(i)}$ formulieren kann
- Handelt es sich bei der $SU(4)$ um eine aus 10 Dims hergeleitete $SO(6)$? mit Doublets von $SL(2, O)$
- Sind Objekte $a \otimes a \otimes c \otimes d$ etc nur höher in der Masse oder grundsätzlich verboten durch Relationen der Erzeugungoperatoren $a^* a = 0$ etc?
- Kann man einer Permutationssymmetrie (Kern-Wolke) eine neue Statistik zuordnen? Aufpassen: normalerweise hängt Statistik mit Raumzeitsymmetrie zusammen, nicht mit innerer Symmetrie. Daher müssen wir S_4 -Tetraedersymmetrie auch für Raum annehmen, obwohl sie experimentell nur für innere Symmetrie gedeckt ist

Grundfrage: wenn $(12 \pm 21)/2$ das Dublett einer $SU(2)$ bilden. Wie transformieren dann 1 und 2?

Bemerkung zur allg Philosophie: Unterscheide Spin- $SU(2)$ und Isospin- $SU(2)$.

- Bei Spin müssen auch die Tetronen irgendwie $SO(3)$ -mässig transformieren, wenn sie räumliche Objekte sein sollen. Hier lösen wir das Problem mit diskreter Raumzeitsymmetrie oder mit **nicht-assoziativen** Zahlen. (neuerdings auch mit dem Versuch einer anderen Statistik, die auf einem anderen $SO(3)$ Verhalten beruht – in Zusammenhang mit Permsymmetrie)
- Bei Isospin müssen nur die zusammengesetzten $(12 \pm 21)/2$ das Dublett einer $SU(2)$ bilden. Wie sich die Komponenten 1 und 2 transformieren, ist a priori nicht festgelegt und wird aus der Forderung bestimmt, dass $(12 \pm 21)/2$ ein $SU(2)$ Dublett ist. NB: + steht für Isospingemittelt und – steht für den Delta-Term → es könnte auch $(12, 21)$ das Dublett sein. (es kann auch sein, dass die Komponenten nur Erz-operatoren sind und daher kein definiertes Symmetrieverhalten haben)
- Trotzdem gibt es eine grosse Ähnlichkeit. Wir wollen von 16 nur 4 Zustände $(a \otimes b \pm b \otimes a) * (\alpha \otimes \beta \pm \beta \otimes \alpha)$, wobei der erste Faktor für Isospin steht, der zweite für Spin. (beim Deuteron oder Heliumatom, wo die Konstituenten Fermionen sind, hat man von 16 Zuständen die folgenden 6: $[a \otimes a; b \otimes b; (a \otimes b + b \otimes a)] * (\alpha \otimes \beta - \beta \otimes \alpha)$ und $(a \otimes b - b \otimes a) * [\alpha \otimes \alpha; \beta \otimes \beta; \alpha \otimes \beta + \beta \otimes \alpha]$)
- Da wir für Isospin/innere Symmetrien die Keime der Vektorbosonen aus einem Teil von $SU(4)$ hergeleitet haben, brauchen wir die Dubletteigenschaft von $12 \pm 21 = \alpha \otimes \beta \pm \beta \otimes \alpha$ vielleicht gerade nur für den Spinanteil !
- Aber dort ist die Lage bei 4 Konstituenten völlig anders, da nicht Perms $\alpha \otimes \beta \otimes \gamma \otimes \delta$ den Spin $1/2$ ergeben (das wären viel zu viele Spin-Zustände), sondern wir brauchen nur zwei: $\alpha \otimes \alpha \otimes \alpha \otimes \alpha$ und $\beta \otimes \beta \otimes \beta \otimes \beta$ mit $\alpha = 1/8$ und $\beta = -1/8$

Problem der „Keime“: bei $(u_1, u_2) \rightarrow (u_2, u_1)$ kommt auch keiner auf die Idee, diese Z2 für eine 180 Drehung und Teil einer grösseren kontinuierlichen inneren Symmetrie zu halten, sondern $12+21$ ist Teil des symm und $12-21$ des antisymm Tensorproduktes und sind nie Teil derselben Darstellung.

SU(4)

- Die Perms in $4 \otimes 4 \otimes 4 \otimes 4$ dürfen **nicht** versch Spins also $0 \otimes 0 \otimes 0 \otimes 1/2$ enthalten, da Tensorprodukte $(a' b' c' d') \otimes (abcd) \otimes (abcd) \otimes (abcd)$ mit verschiedenen Feldern entstehen
- Kontinuierliche $SU(4)$ und diskrete Micro-Geometrie sind nicht kompatibel, so dass diskrete Raumsymmetrie (zur Erklärung von Spin $1/2$) eine ZUSATZforderung ist.
- Entweder Form der Lagrange-WW oder Kommutatoren machen $abbd=0$ oder es ist wie bei QCD ein kompl dyn Effekt

- Braucht man ausser Hyperflavor auch Hypercolor? Nein, da wir SM-Ladungen durch Stellung in der Permutation beschreiben und superstarke WW durch SU(4)
- Man sieht der 24 in $4 \otimes 4 \otimes 4 \otimes 4$ die SM-Ladungen nicht an. Warum sollte also die 15 in $4 \otimes 4_{\text{bar}}$ nicht auch die SM-VBs enthalten

Wie genau hängen die SU4-Trafos mit den Keimen $Z_2 \times Z_4$ von $SU_2 \times SU_3 \times U_1$ zusammen?

Zum Beispiel in S_2 , wo $g_{\pm u}$ die $\underline{2}$ (Isospin) aufspannt und t_1 und t_2 die $\underline{2}$ (Hyper) mit $g=t_1 \otimes t_2$ und $u=t_2 \otimes t_1$, wird durch Jleiter: $t_1 \leftrightarrow t_2$ das $I_3(g_{\pm u}) = \pm(g_{\pm u})$ induziert, während zB J_3 lässt $g_{\pm u}$ invariant. Wie kriegt man Ileiter: $g+u \leftrightarrow g-u$?

Da $\underline{2}$ (Isospin) Teil des Tensorproduktes $\underline{2}$ (Hyper) \otimes $\underline{2}$ (Hyper) = $\underline{3}$ (Hyper) + $\underline{1}$ (Hyper) ist, können $g_{\pm u}$ als Teil von $\underline{3}$ (Hyper) + $\underline{1}$ (Hyper) gar nicht als $\underline{2}$ (Isospin) transformieren, da völlig anderes Trafoverhalten. Zb $g-u$ ist Hypersinglet, das sich trivial transformiert.

Es kann aber auch nicht so sein, wie im Quarkmodell ($SU_2^{\text{color}} \times SU_2^{\text{flavor}}$), wo aus $u d_{\pm} d_u$ und 12-21 Flavortriplet/singlet und Colorsinglet wird gemäss $u_1 d_2 - u_2 d_1 \pm (d_1 u_2 - d_2 u_1)$, weil unser Ergebnis soll ja ein IsoDUBLET sein. Man könnte versuchen, t_1 wie gehabt und t_2 zusätzlich Isodublet, also (t_{21}, t_{22}) Eigenschaft. Ergebnis wären 4 Zustände $t_1 * t_{21} \pm t_2^*$... aber nicht mit Permsymmetrie zu vereinbaren und die Isodubleteigenschaft des Produktzustandes wäre bzgl (t_{21}, t_{22}) und nicht wie wir es haben wollen, bzgl \pm .

Wenn $12 \pm 21 = g_{\pm u}$ ein Isodublett bilden soll, muss es dies völlig unabhängig von der SU(4) tun; und dasselbe (unbekannte) Argument kann auch Raumspin-dublett geben.

SP(4)

Es muss Sp(4) statt SU(4) sein, aus folgendem Grund: die SM-Ladungen müssen **sekundäres** Ergebnis der Stellung der f_1, f_2, f_3, f_4 zueinander in der Permutation sein. (Wie in unserem Matrixbeispiel: $\text{diag}(1, 1)$ und $\text{diag}(1, -1)$ bestimmen die SU(2)-Ladung, die sich aus der S_2 -Permutation ergibt oder in der alten Arbeit, wo ich mit nichtdiagonalen Ladungsmatrizen arbeite.) Darauf deutet auch hin, dass $U(1) \times SU(2) \times SU(3)$ dem $A_{1/2} + E + T_{1/2}$ von T_d entspricht!

Man benötigt $t_1 \otimes t_2 \rightarrow t_1 \otimes t_2$ aber $t_2 \otimes t_1 \rightarrow -t_2 \otimes t_1$ und das ist irgendwie eine **nichtkommutative** Eigenschaft, nämlich $t_1 \rightarrow a * t_1$ und $t_2 \rightarrow b * t_2$ (oder allgemeiner SU2-Trafo) erfordert dann $a * b = -b * a$ (also SU2H), dh die $\underline{2}$ (Hyper) ist nicht Darstellung von SU2C, sondern von SU2H=Sp(2)!!!!!!! (Jedoch wird man sogar auf **nichtassoziativ** geführt, und das deutet auf SL(2,0) hin)

Nb: $Sp(2)/(Sp(1) \times Sp(1)) \equiv SO(5)/(SU(2) \times SU(2)) \equiv SO(5)/SO(4) = S_4$.

Betrachte $Sp(1) \times Sp(1)$ als Untergruppe von $Sp(2)$. Die Fundamentaldarstellung $2p$ von $Sp(2)$, die von t_1 und t_2 aufgespannt wird, ist komplex gesehen 4dimensional und zerfällt bzgl der Untergruppe $Sp(1) \times Sp(1) = SU(2) \times SU(2)$ in $(2,1) + (1,2)$. Also ist $2p \otimes 2p = [(2,1) + (1,2)] \otimes [(2,1) + (1,2)] = (3,1) + (1,1) + 2 \times (2,2) + (1,3) + (1,1)$. Dabei liegt $t_1 \otimes t_1$ in $(3,1) + (1,1)$ und $t_2 \otimes t_2$ in $(1,3) + (1,1)$ und $t_1 \otimes t_2$ in der einen $(2,2)$ und $t_2 \otimes t_1$ in der anderen $(2,2)$, sind also Dublets im doppelten Sinne, **aber nach wie vor keine Dublets bzgl Trafos von $t_1 \otimes t_2$ und $t_2 \otimes t_1$ ineinander. $t_1 \otimes t_2 + t_2 \otimes t_1$ und $t_1 \otimes t_2 - t_2 \otimes t_1$ gehören zum symm resp antisymm Teil des Tensorproduktes $2p \otimes 2p$ und sind damit automatisch immer in 2 verschiedenen Darstellungen!**

Die Liealgebra kann man durch 2×2 -Quaternionenmatrix $(a, b; -\bar{b}, c)$ beschreiben, wobei a und c keinen Realteil haben und mit ihren $I, J, K = \text{Paulimats}$ die Liealgebren der beiden $Sp(1) = SU(2)$ Faktoren beschreiben und der b -Anteil die restlichen 4 Generatoren [$\dim sp(2) = 10 = n \cdot (2 \cdot n + 1)$]

Damit sind die 4 Freiheitsgrade von b auch für $t_1 \otimes t_2$ in $(2,2)$ verantwortlich und $t_1 \otimes t_1$ in $(3,1)$ und $t_2 \otimes t_2$ in $(1,3)$; denn die Liealgebra entsteht aus dem symmetrischen Teil des Produktes $2p \otimes 2p$ der Funddarstellungen.

Konstituentenebene

- bildliche Vorstellung: Die Fermionen sind extended über einem Tetraeder (oder Würfel) und bestehen aus einem **Kerngerüst** und einer **Orbitalwolke**. 24 Zustände ergeben sich durch 24 Permutationen (diskrete innere S_4) der Wolke über dem Kerngerüst. Daneben gibt es die kontinuierlichen räumlichen Drehungen von Wolke **UND** Kerngerüst, unter denen sich das Gesamtobjekt wie ein (2- bzw 4-komponentiger) Spinor verhalten muss.

Bemerkung zu Antiteilchen: mit Spin und Antiteilchen hat man 96 Fermionenzustände, die man **nichtrelativistisch** in $S_4 \times Z_2(\text{spin}) \times Z_2(\text{anti})$ anordnen kann, denn nichtrelativistisch ist der Spin eine unabhängige Z_2 und Antiteilchen entsprechen komplexer Konjugierung, also ebenfalls eine Art Z_2 . Dies ist isomorph zu **Ohtwiddle** mit $O_h = O \times P$ (wobei ich P gern mit $L \leftrightarrow R$ in Verbindung bringe, denn wenn $C \cdot P$ eine Invarianz ist, sind P und C verknüpft, aber auch P und Spindrehung sind verknüpft). Wegen der Z_2 -Faktoren hat man dann Darstellungen A_{1g}, A_{1u} mit Summen und Differenzen für die Symmetriefunktionen. **Relativistisch** können wir einfach bei den 4 Diracfeldern $\psi_L, \psi_R, \bar{\psi}_L, \bar{\psi}_R$ bleiben, von denen es mit $abcd$ indiziert jeweils 24 Stück gibt. Auf der Ebene der compounds ist dies ausreichend. Wenn man aber nach Konstituenten fragt und den Fermionen eine geometrische Ausdehnung möglicherweise mit Würfelstruktur zuspricht, ist dies nicht die ganze Wahrheit, da zum einen die Würfel keine relativistisch invarianten Objekte sind und zum anderen Spin und Antiteilcheneigenschaft dann womöglich zusammengesetzt sind.

Zwei Grundfragen:

1. gibt es eine grössere, kontinuierlich Symmetrie, die die S_4 enthält und daher auch die 24 Fermionenzustände? - Allerdings macht es keinen Sinn, alle 24 diskreten S_4 -Zustände in einem Multiplet einer grösseren Gruppe anzuordnen (und geht auch technisch nicht), da wir sowieso keine $SU(24)$ (höchstens für Teilbereiche wie Isospin) brauchen, sondern über mehrere Multiplets verteilt, die sich wie bei $SU(4)$ gesehen als 4faches Produkt der Fundamentaldarstellung ergeben.

Die Wirkung der S_4 auf ein einzelnes Tetron kann als A_1+T_2 aufgefasst werden: Nehme ein Element $\sigma:abcd \rightarrow ABCD$ der inneren S_4 . Wenn wir $f_{ia} \rightarrow U_{ab} f_{jb}$ zugrundelegen (unterer Index bleibt, $V_{ij}=1$, da nicht räumlich), muss $f_{1a} \rightarrow f_{1A}$ usw sein, zb $abcd=2134$ und $\sigma=(2 \leftarrow 3)$ gibt $ABCD=2314$, dh U muss genau das machen, was σ macht!!!:

1 0 0 0

0 0 1 0

0 1 0 0

0 0 0 1

für festes i sind die f_{ia} eine 4dim-Darstellung von S_4 , die man als A_1+T_2 ausreduzieren kann (dessen Quadrat $(A_1+T_2) \otimes (A_1+T_2) = 2 A_1 + E + T_1 + 3 T_2$ wurde bewiesen zu sein die 16dim Darstellung der räumlichen Drehungen wo Kern und Wolke gleichzeitig transformiert werden). (analog auch als Darstellung der Operatoren F_a unten!). In der echten, grösseren Symmetrie werden die Tetrons A_1+T_2 vermutlich eine irreduzible Darstellung bilden (z.B. bei $SU(4)$ die Fundamentaldarstellung). Das ist wie bei S_3 und flavor- $SU(3)$ für Quarks: als $S_3: A_1+E$ (siehe Papier) für die Quarkkonstituenten. In der vollen $SU(3)$ gibt es so eine Zerlegung des fundamentalen Quarktripletts dann nicht mehr. [Es könnte aber auch Hinweis auf einen Raumzeit-Zusammenhang sein, wenn man statt \$T_d\$ eine grössere relativistische Symmetriegruppe hätte.](#)

2. Wie müssen sich die Tetronen räumlich transformieren, damit die 24 S_4 -

Gesamtzustände Fermionen sind? Wenn man annimmt, dass es statt 4 räumlich gleichtransformierende

Objekte aus 3 Bosontetron + 1 Fermiontetron bestehen, hat man dieses Problem nicht und braucht hier nicht weiterlesen [in dem Fall ist mir nicht ganz klar, inwieweit die Linearkombs noch tragen; man muss die Linkombs und damit auch das Seesawargument der Massen auf jeden Fall aufgeben, wenn man Tetrontypen mit unterschiedlichen (Standardmodell)ladungen einführt – hier das PQRS von oben diskutieren – da die Produkte PQRS dann unterschiedliche SM-Ladungen haben.] Sonst hat man das Problem, dass man aus 4 Komponenten kein Fermion machen kann, und dass dies sogar auch gilt, wenn man nur eine diskrete räumliche Symmetrie (des Würfels oder Tetraeders), da auch dort nur halb- und ganzzahlige Darstellungen gibt (dh echte Darstellungen A_1, A_2, E, T_1, T_2 und komplex projektive Darstellungen G_1, G_2 und H , dh Darstellungen der Überlagerungsgruppe) und diese sich nach analogen Regeln wie bei $SO(3)$ -Drehungen addieren lassen. Allerdings scheint mir, dass bei diskreten Drehungen die Bedeutung der Überlagerungsgruppe nicht so gross ist, die eine Z_2 -Erweiterung der S_4 ist und man genauso gut nach quaternionisch projektiven Darstellungen der S_4 suchen kann (Darstellungen einer $Z_2 \times Z_2$ - oder Z_4 -Erweiterung von S_4); allerdings muss man dann von der komplexen zur QQM übergehen. bei diskreten Gruppen zeichnet sich die Überlagerungsgruppe nur dadurch aus, dass sie alle projektiven Darstellungen der ursprünglichen Gruppe enthält. (Sie kann nicht einfach nur das

direkte Produkt mit einer Z_2 sein, da dann nicht so komplizierte Darstellungen wie G_1, G_2, H entstünden) Projektive Darstellungen kommen in der Quantenmechanik in Frage, da Phasen bei der Bildung des Betragsquadrates der Wellenfunktion wegfällt. In der QM hat man quat Phasen. (→Definition einer quat proj Darst in Analogie zu Noeske). Unten werden wir sehen, dass wir, wenn wir 4 diskret und gleichartig transformierende Objekte (Tetronen) zu Spin $\frac{1}{2}$ koppeln wollen, quat proj Darst brauchen. Die Existenz von Tetronen legt also QM nahe – oder sogar octonionisch, da Noeske meinte, quaternionisch-proj Darstellungen gibt es auch nur als Z_2 .

Zunächst scheint es, dass für Spin-SU(2) diskrete Drehungen keinen Sinn, da wir den Raum kontinuierlich drehen können. Sicherlich kann man untersuchen, wie sich die Zustände unter der räumlichen $S_4 = T_d \subset SO(3)$ verhalten, zb unter $K_2 = 2143$, entsteht aus $f_1 a^* f_2 b^* f_3 c^* f_4 d$ ein $f_2 b^* f_1 a^* f_4 d^* f_3 c$ (Wirkung auf beide Indices gleichzeitig, während die innere S_4 nur auf den oberen Index wirkt), was bei **Vertauschbarkeit** der fia Rotationsinvarianz des Produktzustandes bedeutet, also Spin 0. Dies kann also nicht die volle Wahrheit sein, da wir Spin $\frac{1}{2}$ für den Gesamtzustand brauchen. Bei **Antivertauschbarkeit** kommt bei ungeraden Permutationen hier ein -1 heraus.

Wir brauchen einen zwei-komponentigen Spinor $(f_{(1a2b3c4d)}, g_{(1a2b3c4d)})$, der sich gemäss G_1 (räumlicher S_4 -twiddle) transformiert, wo bei einer Rotation die Indices ungeändert bleiben (ändern sich nur bei inneren S_4) und nur f und g gemäss SU(2) ineinander transformieren. Wenn man bei der Wirkung von K_2 Phasen zulässt $f_{11} \rightarrow p_{12} f_{22}$ usw, könnte auch das Gesamtprodukt eine Phase erhalten, und wäre damit kein reiner Skalar mehr. Genauer:

$f_1 a^* f_2 b^* f_3 c^* f_4 d \rightarrow p_{12} f_2 b^* p_{21} f_1 a^* p_{34} f_4 d^* p_{43} f_3 c$, oder bei 120Grad (1342):

$f_1 a^* f_2 b^* f_3 c^* f_4 d \rightarrow f_1 a^* p_{23} f_3 c^* p_{34} f_4 d^* p_{42} f_2 b$ oder bei einer beliebigen

Permutation abcd: $p_{1a} p_{2b} p_{3c} p_{4d}$. p_{i^a} könnten quaternionische Phasen

sein, die auf Quaternionen f_{i^a} wirken. [f_{i^a} transformieren zwar nicht einzeln wie ein gewöhnlicher Spinor, wohl aber ihr Produkt. Problem: dann kommutieren die fia nicht mehr, dh man bekommt das ursprüngliche Fermion nicht zurück.

Allerdings ist $f_1 a^* f_3 c^* f_4 d^* f_2 b$ auch kein anderer Flavor, sondern das wäre

$f_1 A^* f_2 B^* f_3 C^* f_4 D$, und wir haben es hier mit 24 neuen Freiheitsgraden zu tun! Wir

brauchen aber für räumliche Rotationen nicht nur Phasen, sondern auch die

Funktion $f_1 a^* f_2 b^* f_3 c^* f_4 d$ muss sich als Spinor ändern, dh teilweise eine andere

Spinrichtung. Die andere Spinorkomponente ist zb $f_2 b^* f_1 a^* f_4 d^* f_3 c$ gleichzeitige

Vertauschung von beiden Indizes Kern/Wolke Idee] Wenn man für die Identität

(1234= 360Grad) etwa annimmt $f_1 a \rightarrow i^* f_1 a$, $f_2 a \rightarrow i^* l^* f_2 a$, $f_3 a \rightarrow i^* J^* f_3 a$,

$f_4 a \rightarrow i^* K^* f_4 a$, also $p_{11} = i$, $p_{22} = i^* l$, $p_{33} = i^* J$, $p_{44} = i^* K$ mit $p_{11} p_{22} p_{33} p_{44} = -1$. Es gibt

noch 12 weitere Phasen $p_{12}, p_{13}, p_{14}, p_{23}, \dots$ in der 4×4 Matrix p_{ia} . Wir haben via T_d folgende Beziehungen: 3 Drehungen

um 180Grad: $p_{12} \cdot p_{21} \cdot p_{34} \cdot p_{43} = K$, $p_{13} \cdot p_{24} \cdot p_{31} \cdot p_{42} = J$, $p_{14} \cdot p_{23} \cdot p_{32} \cdot p_{41} = I$. Dass das Quadrat einer 180grad Drehung eine 360er ist, ist dann automatisch erfüllt. 8 Drehungen um 120/240: zb 1342 $p_{11} \cdot p_{23} \cdot p_{34} \cdot p_{42} = (1/2) \cdot (1-i-j-k)$ für die anderen siehe Tony-htm-Seiten. 6 Spiegelungen 1-2,1-3,1-4,2-3,2-4,3-4 (in Oh gibt es statt der Spiegelungen: 6 Drehungen um 90Grad)

Natürlich bleibt auch noch die Frage, wie sich die einzelnen fia unter *kontinuierlichen* räumlichen Drehungen verhalten. In dem obigen Beispiel ist $f_{1a} \rightarrow (K_2) \rightarrow f_{2b}$ usw, dh ein skalares Verhalten des Produktes (ausser es kommutiert nicht!), aber ein nicht-skalares Verhalten der einzelnen fia. **Kein Wunder, da es sich nicht um eine Drehung um ihr Zentrum, sondern des Gesamtzustandes handelt.** Tatsächlich hat man hier eine 16-dim Darstellung der S4 (als Teilmenge der räumlichen SO(3) analog der obigen Darstellung Uab, nur hier auf beide Indizes) auf den fia, die man ausreduzieren kann. Z.B. die vier fia bilden einen Teilraum A1+T2. **Ausreduzieren der 16-dim Darstellung nötig! Wir haben auf Papier bewiesen: Diese ist 2A1+E+T1+3T2 und das entspricht genau dem Quadrat (A1+T2) \otimes (A1+T2)!**

Räumliche Symmetrie wird durch gleichzeitige Trafo unterer und oberer Indizes f_{ij}^a beschrieben, da man andernfalls bei einem anderen Fermionflavor landen würde. zb 120Grad=1342: $f_{1a} \cdot f_{2b} \cdot f_{3c} \cdot f_{4d} \rightarrow f_{1a} \cdot f_{3c} \cdot f_{4d} \cdot f_{2b}$

Da also räumliche Symmetrie durch gleichzeitige Trafo von oberer und unterer Indizes beschrieben wird, kommt man für die innere Symmetrie mit den 4 Feldern $f_{i^a} \in \{1,2,3,4\}$ aus und für die räumliche mit $f_{11}, f_{22}, f_{33}, f_{44}$.

(Besser wären 4 kanonische Linkombs, aber welche?)

$f_{11} \text{ mod}(+f_{22}+f_{33}+f_{44}); f_{12} \text{ mod}(+f_{23}+f_{34}+f_{41}); f_{13} \text{ mod}(+f_{24}+f_{31}+f_{42}); f_{14} \text{ mod}(+f_{21}+f_{32}+f_{43})$

für die innere Symmetrie;

$f_{11} \text{ mod}(+f_{12}+f_{13}+f_{14}); f_{21} \text{ mod}(+f_{22}+f_{23}+f_{24}); f_{31} \text{ mod}(+f_{32}+f_{33}+f_{34}); f_{41} \text{ mod}(+f_{42}+f_{43}+f_{44})$

für die räumliche Symmetrie)

Das heisst: SU(4) eher als Sp(4). Bei Sp(4) wären räumliche und innere Symmetrie verschmolzen. Vielleicht ist die von Adler erwähnte SO(4) in Zusammenhang mit quaternionischen Phasen genau das, was ich brauche. Oder SO(1,3)?

Es kann sein, dass die fia nur unter einer diskreten Teilgruppe der räumlichen SO3 transformieren, weil man die Tetronen ja nicht einzeln drehen kann. Dann muss man quat/projektive Darstellungen und/oder Z4-Erweiterungen von beispielsweise S4(räumlich) bzw Oh untersuchen, zb $\sqrt{i}, \sqrt{j}, \sqrt{k}$ für die π -Drehungen k_1, k_2, k_3 . Allerdings ist bekannt (Noeske), dass es da auch nur Darstellungen mit Spin $1/2$ und nicht mit Spin $1/4$ gibt (diese Aussage gilt wahrscheinlich auch für Oh). Einwand: da man den Raum kontinuierlich drehen kann, muss man auch sagen können, wie sich die f_{ij}^a darunter verhalten. **(Eine gute Alternative ist die Annahme, es gibt 24 Versionen der 2pi-Drehung, siehe woanders)**

Das ist aber etwas anderes, als wenn wir sagen, wie sich der Spinor, der ja nur eine diskrete Oh-Symmetrie hat, unter Drehungen verhält! **Der Spinor sieht aus grossen Entfernungen wie ein rotationssymmetrischer Punkt aus.** Bei kleinen Abständen brauchen wir sein Spin1/2verhalten nur für die diskreten Oh-Trafos. Möglicher Einwand gegen die gesamte diskrete Symmetrie: bei Kristallen spiegelt sich die diskrete Symmetrie der Moleküle auf makroskopischer Ebene, aber nur, weil sich Würfel an Würfel setzt. Wir haben dagegen völlig bewegliche kleine Einzelwürfel. Wenn wir eine kontinuierliche Drehung des Raumes machen, können wir eine Abweichung des Miniwürfels von der Rotationssymmetrie wahrnehmen, wenn wir nahe genug dran sind. Bei grösseren Entfernungen scheint er wie ein Punkt mit SU(2)spin-Symmetrie. [Analog wäre ein Fermion als

Objekt mit 2 Kanten, das aus der Entfernung wie ein Punkt aussieht. Kanten entlang der x-Achse: invariant bei Rotation um x-Achse aber bei Symmetrietrafo $x \rightarrow -x$ (180 Grad um y oder z Achse) mit i transformiert, so dass bei 360 Grad -1 kommt. Problem: kontinuierliche Rotation um x-Achse, bei der es sich wie ein Skalar verhalten würde.]

Kann man 2-komponentige Spin-Natur aus dem inneren S4-Anteil bekommen? Bei einer (kont) Drehung kriegt das Fermion dann von der inneren S4 mitgeteilt, ob es mit +SO3 oder mit -SO3 reagieren soll. Das ginge nur, wenn die innere S4 bei räumlichen Drehungen mittransformiert würde. [Wilcek: die SO4-Cliffordalgebra liefert gemäss $T(i \leftarrow \rightarrow j) = \gamma_i + \gamma_j$ eine (spinor)Darstellung der S4, aber Wilcek ist falsch laut Read] Normalerweise würde man denken, dass man die Frage von Spin $\frac{1}{2}$ aus 4 Objekten $P^*Q^*R^*S$ unabhängig von der inneren S4 betrachten kann, also völlig unabhängig von den Indizes. Idee, dass bei einer räumlichen Drehung um α das Tetron nur mit einer Drehung um $[\alpha]$ reagiert, dh Drehung modulo der nächstliegenden Tetraederecke (einfacher wäre: Würfelecke). Warum greift so ein Argument nicht für die realen Baryonen? Weil sie aus Spin $\frac{1}{2}$ Objekten bestehen. Wir wollen die Spin $\frac{1}{2}$ Objekte erst aufbauen. Betrachte S2 und versuche zu erklären, warum nur 12 ± 21 auftreten und diese Spin $\frac{1}{2}$ haben: Eine räumliche Drehung um α ist hier eine Drehung modulo 180 Grad, also z.B. $[220]=40$ und $[360]=180$ und kann darum ungleich dem Ausgangszustand sein. Dies geht natürlich nur, wenn die beiden Konstituenten verschieden sind, weil sonst auch die Drehung um 180 die Identität wäre. Ich habe auf Papier bewiesen, dass so ein Ansatz tatsächlich zu Antivertauschungsrelationen führen kann, als zu Spin $\frac{1}{2}$

Bei Dreieck statt S2 hat man $SO(2)/S3$, was zu einer Dreizähligkeit führt. (Warum sind dann die Quarks in Baryonen nicht solche 3-zähligen Objekte?) Bei Tetraeder statt S2 betrachten wir $SO(3)/S4$ oder $SU(2)/\sim S4$. Ist S4 ein Normalteiler von $SO(3)$? Wirkt $SO(3)/Oh$ auf R3/Würfel? Eine 360 Drehung führt dann statt auf die Identität auf eine der Nachbarecken des Tetraeders/Würfels. Eine erneute 360 Drehung um dieselbe Achse sollte aber für den Gesamtzustand die Identität geben???

- Alternative zu Kerngerüst und Wolke sind nichtkommutative Operatoren $F_a^*F_b^*F_c^*F_d$, zB 2x2-Matrizen. Hier erzeugt die innere S4 wieder durch Permutationen der abcd die Zustände. Man kann sogar $F_a^{**2}=0$ erreichen, also mein Perm-Auswahlprinzip. Das räumliche Trafoverhalten (Spin $\frac{1}{2}$) kann man versuchen, mit Quaternionen zu bekommen? Oder dadurch, dass die Operatoren einen zweiten (räumlichen) Index bekommen.

z.B. für Isospin S2: $F_1^*F_2$ und $F_2^*F_1$ sind verschieden und $F_1^*F_1=0=F_2^*F_2$ wg erweitertem Pauliprinzip.

Schreibe (für) $F_1 = \text{matrix}(0, f_1; 0, 0)$ und $F_2 = \text{matrix}(0, 0; f_2, 0)$, so dass $F_p = F_1^*F_2 + F_2^*F_1 = f_1^*f_2^* \text{diag}(1, 1)$ und $F_m = F_1^*F_2 - F_2^*F_1 = f_1^*f_2^* \text{diag}(1, -1)$. Diese beiden Objekte, oder mit anderen Worten die Matrizen $\text{diag}(1, 1)$ und $\text{diag}(1, -1)$ sollen wie die Komponenten eines Isospin-SU2-Vektors transformieren, also $\text{diag}(1, 1) \rightarrow \text{diag}(a+c, a-c)$ und $\text{diag}(1, -1) \rightarrow \text{diag}(-cs+as, -cs-as)$. Okay, why not! (gibt eine kontinuierliche SU2 aus einer S2 mit $F_p = g+u$, $F_m = g-u$; das wäre ein Modell für den Isospin mit den diag-Matrizen als seinen Casimir-Ladungen-Cartan-maximal-vertauschbar. Aber: was bedeutet das für die Trafoeigenschaften der Einzelfaktoren f_1, f_2 ?). Allerdings nicht ohne weiteres auf S4 zu übertragen, da wir dort Diagonalmatrizen vom Format 24x24 auf der rechten Seite bräuchten. Welche Liegruppe hat so viele Ladungen? Müssen nicht alle Ladungen sein. Oder kommt man auch mit kleineren Matrizen aus? Nein, denn man will 24 kommutative Freiheitsgrade (die normalen Teilchenfelder) und dafür braucht man 24 Diagonalelemente. Man muss Ladungen aus verschiedenen Darstellungen dieser Liegruppe nehmen.

Bemerkung: ein $\exp(th/4)^* \exp(th/4)^* \exp(th/4)^* \exp(th/4)$ kriegt man mit Operatortrafoverhalten $F_i \rightarrow U F_i U^+$ nicht hin.