

表現論と素粒子のフレーバー対称性

北海道職業能力開発大学校

佐野 茂

素粒子の大多数はハドロン素粒子と呼ばれる粒子であるが、それらはクォークと呼ばれるさらに小さな粒子から構成される。そしてコンパクト群の表現を用いてハドロン素粒子は分類されている。それをフレーバー対称性という。元素の周期律表のようなみごとな表示と言える。しかし、トップクォークも比較的最近見つかったばかりであり、まだまだ確定的理論とはいえないようだ。

現在見つかったクォークは6種類あり、質量には開きがある。クォーク q に対して、質量などの性質は同じで電荷が正反対の反クォーク \bar{q} がある。

クォーク粒子		電荷 Q	スピン	質量 MeV
アップ	u	$2/3$	$1/2$	5
チャーム	c	$2/3$	$1/2$	1,000
トップ	t	$2/3$	$1/2$	200000
ダウン	d	$-1/3$	$1/2$	10
ストレンジ	s	$-1/3$	$1/2$	200
ボトム	b	$-1/3$	$1/2$	4000

ハドロン素粒子にはクォークの3体モデルのバリオン (qqq)、そしてクォークと反クォークのペアで表される2体モデルのメソン ($q\bar{q}$) とがある。例えば陽子は $p = uud$ でプラス1の電荷をもち、中性子は $n = udd$ で電荷はゼロである。またパイ中間子 $\pi^+ = u\bar{d}$ と $\pi^- = d\bar{u}$ は、それぞれプラス1とマイナス1の電荷をもつ。

電荷ゼロのパイ中間子もあるが、それらはアイソスピン状態で分類される。

$$|I=1, Q=1\rangle = -u\bar{d},$$

$$|I=1, Q=0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(u\bar{u} - d\bar{d}),$$

$$|I=1, Q=-1\rangle = d\bar{u},$$

$$|I=0, Q=0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(u\bar{u} + d\bar{d}),$$

粒子の全スピンの数学的モデルとしてアイソスピン状態 I を考えている。

クォークに基づき素粒子を分類しようとするときウィークボソンによる弱い相互作用を考える必要がある。このウィークボソンの質量は大きく陽子の約 90 倍ある。中性子から陽子になるベータ崩壊を考えよう。

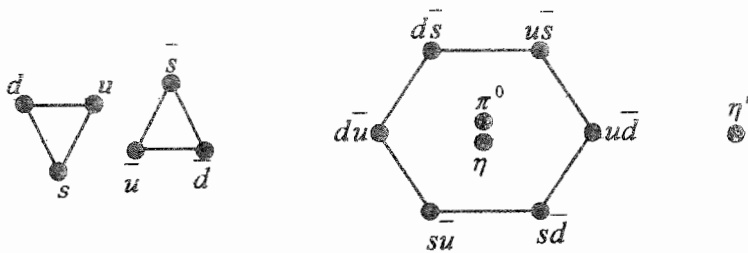
$$n \rightarrow p + e^- + \bar{\nu}$$

ここで $\bar{\nu}$ はレプトンである。クォークだけを取り出すと

$$d \rightarrow u + e^- + \bar{\nu}$$

となる。このウィークボソンによる弱い相互作用により u から d へと移っているのがわかる。

クォークのフレーバー対称性を考えるとき、核力 300MeV より小さな質量のクォーク u, d, s が対象となる。まずコンパクト群 $SU(3)$ の表現を用いて、メソンを分類する。3 つのクォーク u, d, s からなる 3 次元表現と反クォーク $\bar{u}, \bar{d}, \bar{s}$ からなる 3 次元表現の積表現を既約分解して、8 次元表現と 1 次元表現にメソンは次のように入る。



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

ここで、状態 π^0, η, η' の電荷 Q はゼロである。これらは $u\bar{u}, d\bar{d}, s\bar{s}$ 状態の一次結合となる。1 次元表現の η' は 3 つのフレーバーを同じ割合で含むので

$$\eta' = \frac{1}{\sqrt{3}}(u\bar{u} + d\bar{d} + s\bar{s})$$

状態 π^0 はアイソスピン 3 重項 ($d\bar{u}, \pi^0, -u\bar{d}$) の一つで

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

と表される。状態 η はこれらと直交するので次のようになる。

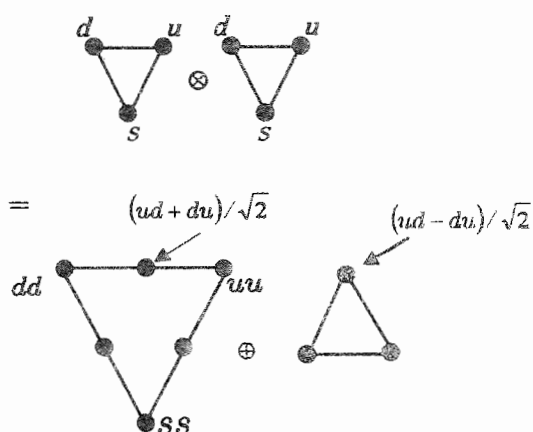
$$\eta = \frac{1}{\sqrt{6}}(u\bar{u} + d\bar{d} - 2s\bar{s})$$

メソン粒子		電荷 Q	質量 MeV
π^+	$u\bar{d}$	+1	140
π^-	$d\bar{u}$	-1	140
π^0	$(u\bar{u} - d\bar{d})/\sqrt{2}$	0	135
η	$(u\bar{u} + d\bar{d} - 2s\bar{s})/\sqrt{6}$	0	549
η'	$(u\bar{u} + d\bar{d} + s\bar{s})/\sqrt{3}$	0	958
K^+	$u\bar{s}$	+1	494
K^-	$s\bar{u}$	-1	494
K^0	$d\bar{s}$	0	498

コンパクト群 $SU(3)$ を用いてバリオンの分類をする。まず、2つのクォークの組み合わせを考え

$$3 \otimes 3 = 6 \oplus \bar{3}$$

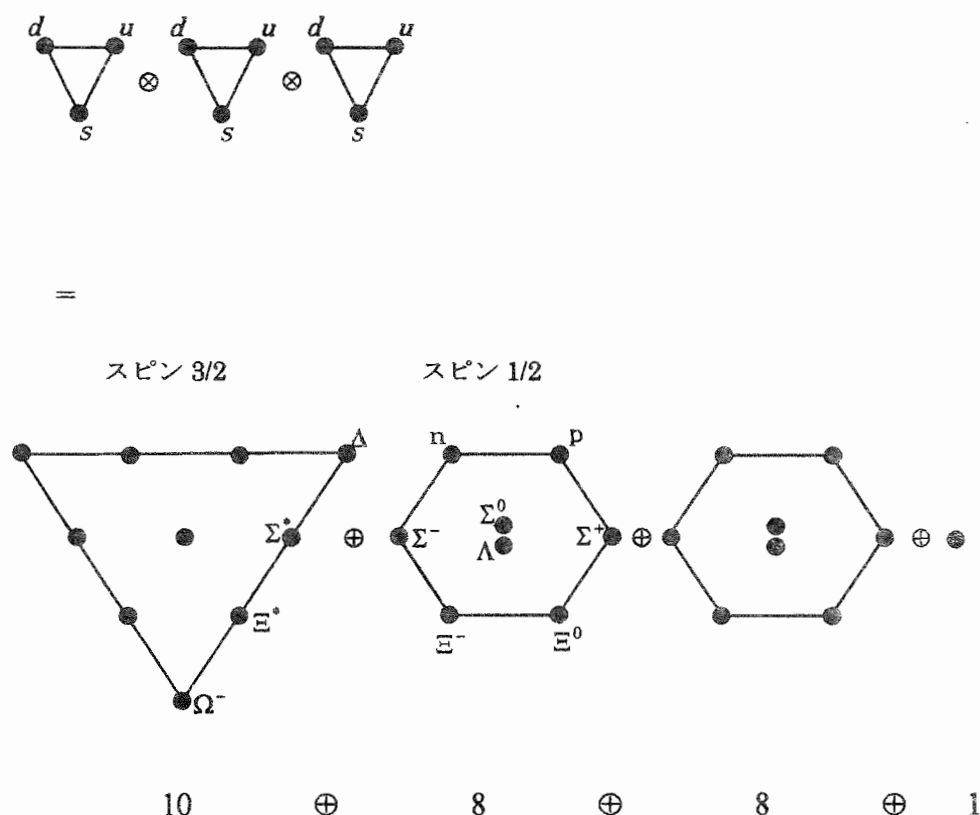
と9次元空間を2つのクォークの入れ換えに対して対称な6次元空間と反対称な3次元空間に次のように



分解し、続いて3つのクォークの組からなる27次元空間を次のように既約分解を用いて

$$3 \otimes 3 \otimes 3 = (6 \oplus \bar{3}) \otimes 3 = (6 \otimes 3) \oplus (\bar{3} \otimes 3) = 10 \oplus 8 \oplus 8 \oplus 1$$

と分解する。



このフレーバー対称性にスピンの状態も考慮する。SU(2)の表現の分解によりスピンの状態が分類でき、それを組み合わせる必要が出てくる。

ここでは、簡単のために基底状態にある場合に粒子を入れている。既約表現の分解から出てくる、10次元表現と8次元表現でスピンがそれぞれ3/2と1/2の場合が基底状態である。クォークのスピンは1/2なので、その3個組のバリオンのスピンは半整数になっている。

バリオン粒子		電 荷 Q	質量 MeV
p (陽子)	uud	1	938.3
n (中性子)	udd	0	939.6
Δ	uuu	2	1232
Σ^*	$[uus + (us + su)u] / \sqrt{3}$	1	1385
Ξ^*	$[uss + s(us + su)] / \sqrt{3}$	0	1530
Ω^-	sss	-1	1192
Σ^+	$[uus + (us - su)u] / \sqrt{3}$	1	1189
Σ^-	$[dds + (ds - sd)d] / \sqrt{3}$	-1	1197
Ξ^0	$[uss + s(us - su)] / \sqrt{3}$	0	1315
Ξ^-	$[dss + s(ds - sd)] / \sqrt{3}$	-1	1321
Σ^0	$[(sd + ds)u + (us + su)d - 2(du + ud)s] / \sqrt{12}$	0	1192
Λ	$[(sd + dsu)u - (su - us)d] / 2$	0	1116

本稿では核力 300MeV より小さな質量のクォーク u, d, s を対象としたフレーバー対称性をまとめた。これは定説と考えられているものだが、残りのクォークも加えて、基本となる 6 個のクォークの作るフレーバー対称性は今後の課題となろう。ハドロン達の奥に潜む数学的な構造は大変興味深いと言えよう。

本稿をまとめるにあたり北海道大学理学研究科素粒子論の末廣一彦氏との議論は有益でした、同氏に感謝します。

参考文献

- (1) F. Halzen and A.D.Martin, Quarks and Lepton, John Wiley & Sons(1983).
- (2) K.Hagiwara et al. Particle Physics Booklet extracted from the review of Particle Physics, Physical Review D66, 010001(2002).
- (3) J.Letessier and J.Rafelski, Hadron and Quark-Gluon Plasma, Cambridge (2002).