

## ВОЛНОВЫЕ ФУНКЦИИ БАРИОНОВ И ОСНОВЫ ДИНАМИКИ КВАРКОВ

*М.П.Леонтовский*

В кварковой модели барионы классифицируются по орбитальным моментам  $L$ . Как эмпирический факт принимается, что четность бариона  $P = (-1)^L$  [1]. В настоящей статье показывается, что четность системы трех частиц (без внутренней четности)  $P = (-1)^k$ , где  $k$  — проекция  $L$  на бегущий перпендикуляр к плоскости частиц, и нет никаких кинематических оснований для  $P = (-1)^L$ . Есть однако динамическое основание в том, что устойчиво вращение вокруг оси максимального момента инерции; в квантовой теории это соответствует  $|k| = L$ . Барионы с  $|k| \neq L$  возможны, но мало вероятны.

В статье дается общий вид волновых функций, когда пространственная часть выделена, и дается пример, когда это не сделано.

1. Описание трех частиц относительно центра масс дается волновой функцией  $\Psi(A, B, C)$ , где векторы  $A + B + C = 0$ . Если  $\Psi(A, B, C) = \pm \Psi(-A, -B, -C)$ , четность  $P = \pm 1$ . С другой стороны,  $\Psi$  можно счи-

тать функцией трех расстояний между частицами и трех углов Эйлера  $\alpha, \beta, \gamma$ , определяющих ориентацию треугольника  $ABC$ .

Разложим  $\Psi$  на обобщенные сферические функции с разными  $k$

$$e^{i\alpha} d_{mk}^L(\beta) e^{ik\gamma}. \quad (1)$$

Бегущая ось  $\zeta$  перпендикулярна треугольнику;  $z$ -ее исходное положение,  $\alpha$ -поворот вокруг  $z$ ,  $\gamma$ -вокруг  $\zeta$ .  $m, k$ -проекции  $L$  на  $z$  и  $\zeta$ . Треугольник  $-A, -B, -C$  повернут в своей плоскости на угол  $\gamma = \pi$  относительно треугольника  $ABC$ .

Т а б л и ц а 1

	$S = 1/2$		$S = 3/2$
$\Delta$	$a, b, c = p, n$		$\{abc\}$
$\Omega$	$a, b, c = \lambda$		
$N$	$[p^n a]$	$a = p, n$	$\{n p^a - p n^a\}$
$\Xi$	$[\sigma \lambda \lambda]$	$a = p, n$	$\{\sigma \lambda \lambda\}$
$\Sigma$	$[a^b \lambda + b^a \lambda]$	$a, b = p, n$	$\{2^{\sigma b} \lambda - \sigma b \lambda - b a \lambda\}$
$\Lambda$	$[p^{n\lambda} - n^{p\lambda} + 2^{np} \lambda]$		$\{p^{n\lambda} - n^{p\lambda}\}$
краткое обозначение:	$[1/2]$		$\{1/2\}$
			$\{3/2\}, [3/2]$

При этом повороте (1) множится на  $(-1)^k$ .

Поэтому четность

$$P = (-1)^k. \quad (2)$$

2. Обозначения. Вместо  $\Psi(A, B, C)$  пишем  $ABC$ .

Номер частицы обозначен местом в формуле. Частица 1 в  $A$ , 2 в  $B$ , 3 - в  $C$ .

Полная симметризация по номерам частиц:  $\{ \}$ ; полная антисимметризация:  $[ \ ]$ . Например,  $[ABC] \equiv ABC - BAC + \dots$

$a, b, c$  - кварковые состояния, т.е. пробегают  $p, n, \lambda$ . Суммарный спиновый момент  $S$ ; его "параллельность" с  $L$  записывается  $S \parallel L$ , "антипараллельность":  $-S \parallel L$ .  $\uparrow, \downarrow$  спин кварка. (Случай  $J = L \pm 1/2$ ,  $S = 3/2$  пока не наблюдался.)

3. Волновые функции.

$\uparrow\uparrow + \downarrow\downarrow$  имеет спин 1.  $\uparrow\uparrow - \downarrow\downarrow$  имеет спин 0, по этому правилу пишем кварковую и спиновую функции с заданными изоспином и спином, на-

пример, для  $\Lambda 1/2$ , когда  $S$  совпадает со спином третьей частицы:

$$(p_n \lambda - p_r \lambda)(\uparrow\uparrow\uparrow - \downarrow\uparrow\uparrow) = p_n \lambda - p_r \lambda - p_n \lambda + p_r \lambda. \quad (3)$$

Повышенные буквы: спин  $\uparrow$ , пониженные: спин  $\downarrow$ . Аналогично поступаем, когда  $S$  совпадает со спином второй или первой частицы.

Выражение справа симметризуем, или антисимметризуем. Так получаем все типы спиново-кварковых функций: (см. табл.1).

Т а б л и ц а 2

			$L$	$J^P (Mэв)$
$\Delta$	{3/2}	$S \Pi L$	0,2,4,6,8	3/2+, 7/2+, 11/2+, 15/2+, 19/2+
	{3/2}	$-S \Pi L$	1	1/2-
$\Omega$	{3/2}	$S \Pi L$	0	3/2+
$\Lambda$	{1/2}	$S \Pi L$	0,1,2,3,4,	1/2+, 3/2-, 5/2+, 7/2-, 9/2
	[3/2]	$-S \Pi L$	1,2	1/2- 1405, 1/2- 1670
	[1/2]	$S \Pi L$	1	3,2- 1700
$\Sigma$	{3/2}	$S \Pi L$	0,1,2,3	3/2+, 5/2-, 7/2+, 9/2
	{1/2}	$S \Pi L$	0,2	1,2+, 5/2+
	{1/2}	$S \Pi L$	1	3/2 1660
$\Xi$	{1/2}	$S \Pi L$	0,2	1/2+, 5/2 1933
	{3/2}	$S \Pi L$	0	3,2+
	[1/2]	$S \Pi L$	1	3/2 1815
$N$	{1/2}	$S \Pi L$	0,2	1/2+, 5/2+
	{1/2}	$-S \Pi L$	1	1/2+ 1400
	[1/2]	$S \Pi L$	1,3,5,7	3/2-, 7/2-, 11/2-, 15/2-
	[1/2]	$-S \Pi L$	1	1/2- 1570
	*	$-S \Pi L$	1 или 2	1/2- 1700
			1	5/2-

[ ], \* ?

Эти функции умножаются на  $\{A B C\}$  или  $[A B C]$  так, чтобы получилась антисимметричная функция с произвольными  $L, m, k$ .

Конкретно, волновые функции МОГУТ БЫТЬ: (см. табл.2).\*- смешанная антисимметризация пространственной и кварковой функции:  $[A B C - A B C]$   $S = 3/2 \leftarrow \rightarrow$  проекции изоспина.

Здесь получается плавная зависимость масс от  $L$ . При гипотезе состояний  $[1/2], [3/2], *$  все возбуждения ротационные. Отсутствие  $L=0$  для них странно. Четность  $P = (-1)^L$  за двумя сомнительными исключениями. Вероятно  $|k| = L$ . Классически, энергия вращения  $E = L^2 / 2I$  минимальна при максимальном моменте инерции  $I$ . При возмущениях вращение вокруг оси с малым  $I$  неустойчиво. Для треугольника макси-

мальное  $l$  по оси  $\zeta$  перпендикулярной плоскости. Только вращение вокруг  $\zeta$  устойчиво. Квантово это означает  $|k| = L$ . Как известно, средняя энергия квантованного вращения

$$\langle H \rangle = (q + 2) / 4 [L(L + 1) - k^2] + s k^2 / 2 \quad (4)$$

$q, r, s$  обратны моментам инерции.  $s$  по оси  $\zeta$ . Энергия минимальная при  $|k| = L$ . Классически, кварки вращаются в одной плоскости. Ось  $z \parallel \zeta$ .

Московский  
Полиграфический институт

Поступило в редакцию  
23 февраля 1967 г.

#### Литература

[1] Я.И.Азимов, В.В.Анисович, А.А.Ансельм и др. Письма ЖЭТФ, 2, 109, 1965.