

## МАССОВАЯ ФОРМУЛА ДЛЯ МЕЗОНОВ И БАРИОНОВ С УЧЕТОМ ШАРМА

А. Д. Сахаров

Массовая формула для мезонов и барионов, предложенная ранее Я. Б. Зельдовичем и автором, применена к частицам, обладающим шармом.

Недавнее открытие векторной частицы  $\psi$  с массой  $3,105 \text{ Гэв}$  и аномально малой шириной адронных распадов и интерпретация ее как состоящей из шарм-кварков [1], делают особенно необходимым всесторонний анализ следствий из гипотезы о существовании четвертого кварка. В этой статье мы делаем попытку дать оценку масс мезонов и барионов, обладающих шармом, с помощью предложенной ранее Я. Б. Зельдовичем и автором массовой формулы [2]. Эта формула основана на "наивной" модели нерелятивистских кварков и записывается единообразно для мезонов и барионов, а именно аддитивно по массам.

$$M = \delta + \sum m_q + b \sum \xi_i \xi_k (\vec{\sigma}_i \vec{\sigma}_k) = \quad (1)$$

$$= a + \sum (m_\lambda - m_0) |s| + \sum (m_\chi - m_0) |c| + b \sum \xi_i \xi_k (\vec{\sigma}_i \vec{\sigma}_k).$$

Здесь  $s$  — странность,  $c$  — аналогичное новое аддитивное квантовое число, которое мы в соответствии с традицией называем "шарм", равное разности числа шарм-кварков и антикварков  $\chi$  и  $\bar{\chi}$ .  $m_q$  — масса кварка,  $m_q = m_0$  для "обычных" кварков  $p$  и  $n$  —  $0$ -кварков.

$\delta, b, a$  – константы, различные для мезонов и барионов. Последний член описывает спин-спиновое взаимодействие кварков.  $\vec{\sigma}_i$  – спин  $i$ -го кварка.  $\xi_i$  – коэффициент ослабления спин-спинового взаимодействия,  $\xi_X < \xi_\lambda < \xi_0 = 1$ .

Оказывается, что постоянная  $\xi_\lambda$  и разность  $m_\lambda - m_0$  приблизительно одинаковы для барионов и мезонов. Для мезонов  $\xi_\lambda = (K^* - K) / (\rho - \pi) = 0,645$ ,

$$m_\lambda - m_0 = \frac{1}{4} (3K^* + K) - \frac{1}{4} (3\rho + \pi) = 194 \text{ Мэв.}$$

Для барионов

$$\xi_\lambda = 1 - \frac{3}{2} \frac{\Sigma - \Lambda}{\Delta - N} = 0,61, \quad m_\lambda - m_0 = \Lambda - N = 176 \text{ Мэв.}$$

Эти совпадения, возможно, свидетельствуют о наличии физического смысла в формуле (1).

Для определения постоянных, относящихся к шарм-кварку, мы пока располагаем лишь знанием массы  $\psi$ . Считаем эту частицу состоящей из  $X\bar{X}$ , пренебрегая смешиванием с парами  $\lambda\bar{\lambda}$  и  $O\bar{O}$ . Делаем дополнительное предположение, связывающее постоянные  $\xi$  с массами кварков:

$$\xi_\lambda = \frac{m_0}{m_\lambda}, \quad \xi_X = \frac{m_0}{m_X}, \quad \text{т. е.} \quad \xi_\lambda^{-1} = 1 + \frac{m_X - m_0}{m_\lambda - m_0} (\xi_\lambda^{-1} - 1). \quad (2)$$

Входящие в (1) постоянные определяются тем самым достаточно однозначным образом.

Для численных оценок примем также, что разности  $m_X - m_0$  различны для мезонов и барионов и находятся в том же отношении, что разности  $m_\lambda - m_0$ . Окончательно имеем систему постоянных.

Для мезонов:

$$\begin{aligned} a &= 597 \text{ Мэв,} \\ b &= 613 \text{ Мэв,} \\ m_\lambda - m_0 &= 194 \text{ Мэв,} \\ m_X - m_0 &= 1250,5 \text{ Мэв,} \\ \xi_\lambda &= 0,645, \\ \xi_X &= 0,216. \end{aligned}$$

Для барионов:

$$\begin{aligned} a &= 1088,5 \text{ Мэв,} \\ b &= 200,0 \text{ Мэв,} \\ m_\lambda - m_0 &= 176 \text{ Мэв,} \\ m_X - m_0 &= 1140 \text{ Мэв,} \\ \xi_\lambda &= 0,61, \\ \xi_X &= 0,195. \end{aligned}$$

Поясним, как вычисляется третий член формулы (1). на примере барионов, содержащих три разных кварка  $O, \lambda, X$ . Оператор  $H_{\sigma\sigma}$  (где  $A = b \xi_1 \xi_2$  и т. д.)

$$H_{\sigma\sigma} = A(\vec{\sigma}_1 \vec{\sigma}_2) + B(\vec{\sigma}_2 \vec{\sigma}_3) + C(\vec{\sigma}_3 \vec{\sigma}_1)$$

имеет собственные значения

$$E_1 = \frac{A+B+C}{4} \quad (\text{спин } 3/2)$$

$$E_{2,3} = -\frac{A+B+C}{4} \pm \sqrt{A^2 + B^2 + C^2 - AB - BC - CA} \quad (\text{спин } 1/2).$$

Собственные значения для спина 1/2 найдены из двумерного секулярного уравнения, которое легко составляется, если учесть, что три оператора  $(\vec{\sigma}_1 \vec{\sigma}_2)$ ,  $(\vec{\sigma}_2 \vec{\sigma}_3)$ ,  $(\vec{\sigma}_3 \vec{\sigma}_1)$  имеют одинаковые собственные значения и получаются друг из друга поворотом на угол  $120^\circ$  в двумерной плоскости.

Трем собственным значениям соответствуют три частицы  $\Xi'_c, \Xi''_c, \Xi_c^*$  (изодублеты) в табл. 3. Остальные случаи еще проще.

Массы мезонов  $\pi, \rho, K, K^*, \psi$  и барионов  $N, \Delta, \Sigma, \Lambda$  при принятой системе постоянных удовлетворены тождественно. Для мезона  $\phi$  и барионов  $\Sigma^*, \Xi, \Xi^*, \Omega$  формула (1) дает значения масс, которые очень близки к экспериментальным (табл. 1).

В табл. 2 сведены предсказания формулы (1) для мезонов, содержащих один или два шарм-кварка, а в табл. 3 – для барионов, содержащих 1, 2 или 3 шарм-кварка.

Заметим, что предсказанная по линейной массовой формуле (1) масса псевдоскалярного мезона  $O \bar{X}$  (назовем его  $K_c$ ) такова, что возможен распад  $\psi' \rightarrow K_c + \bar{K}_c$ , здесь  $\psi'$  – второй векторный мезон с аномально-малой шириной адронных распадов, масса которого  $3,77 \text{ эв}$ . В настоящее время такие распады не обнаружены. Предсказанная масса псевдоскалярного мезона  $X \bar{X}$  вычислена без учета смешивания с  $X$  и  $\eta$ .

Т а б л и ц а 1

	$\phi$	$\Sigma^*$	$\Xi$	$\Xi^*$	$\Omega$
Формула	1049	1375,5	1337	1520	1672
Эксперимент	1020	1385	1317	1530	1675

Т а б л и ц а 2

$I$	$O \bar{X}, \bar{O} X$	$\lambda \bar{X}, \bar{\lambda} X$	$X \bar{X}$
0	1748,5	1977,5	3076
1	1880,5	2062,5	—

Т а б л и ц а 3

$J$	$00\chi$		$0\lambda\chi$			$\lambda\lambda\chi$	$0\chi\chi$	$\lambda\chi\chi$	$\chi\chi\chi$
	$\Sigma_c, \Sigma_c^*$	$\Lambda_c$	$\Xi_c'$	$\Xi_c^*$	$\Xi_c''$	$\Omega_c$	$N_{ccc}$	$\Omega_{ccc}$	$\Omega_{cccc}$
1/2	2239,5	2078	2313	2404		2575	3331,5	3522,5	—
3/2	2298	—		2450,5		2611	3390	3559,0	4514

Таким образом, с помощью линейной формулы предсказаны массы 5 мезонов и 13 барионов.

Я выражаю благодарность сотрудникам теоретического отдела ФИАН за обсуждение этой работы.

Физический институт  
им. П.Н.Лебедева  
Академии наук СССР

Поступила в редакцию  
11 апреля 1975 г.

### Литература

- [1] Ref. TH 1964-CERN, 6 December 1974.  
[2] Я.Б.Зельдович. А.Д.Сахаров. ЯФ, 4, 349, 1966.