

РАСПАДЫ $K \rightarrow 2\pi$ В МОДЕЛИ С ИКОСУПЛЕТНЫМ
ГАМИЛЬТониАНОМ СЛАБОГО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ

Раби Маджумдар, Джай Дев Ананд

Возможность существования так называемого бозонного "икосуплета" обсуждалась Ли, Окубо и Шеккером [1]. Позднее эта идея была использована в работе Бисваса, Бозе и Матхура [2], которые показали, что в рамках $SU(3)$ - симметричной теории, можно ввести нарушение CP в распаде $K \rightarrow 2\pi$, если приписать гамильтониану слабого взаимодействия трансформационные свойства икосуплета. Однако в настоящей заметке мы рассматриваем специальный случай распадов K - мезона, и при рассмотрении будем пренебрегать эффектам нарушения CP . Таким образом, мы приписываем гамильтониану слабого взаимодействия

H_w следующие трансформационные свойства:

$$H_w \sim \{10\} + \{10^*\} \quad (I)$$

Можно надеяться, что при таком выборе модельного гамильтониана распад $K^+ \rightarrow \pi^+ \pi^0$, который идет через шпурин $\Delta T = 3/2$, не потребует дополнительного рассмотрения по сравнению с распадами $K_1^0 \rightarrow 2\pi$.

В данной заметке мы хотим показать, что в этом случае можно получить соотношение, связывающее вероятности этих распадов, которое является обобщением соответствующего правила для $\Delta T = 1/2$. Соответствующие шпуринны, ответственные за распад $K \rightarrow 2\pi$, преобразуются как состояния с $Y = -1$, $T = 1/2$ из $\{10\}$ и как состояния с $Y = -1$, $T = 3/2$ из $\{10^*\}$. Исходя из выписанного выше гамильтониана (1) и из требования СРТ-инвариантности, можно сразу же выписать нужные нам матричные элементы распада [2]:

$$\langle K^+ | H_w | \pi^+ \pi^0 \rangle = -\frac{3}{4\sqrt{2}} a_{27} e^{i\delta_2}, \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \langle K^0 | H_w | \pi^0 \pi^0 \rangle &= \langle \bar{K}^0 | H_w | \pi^0 \pi^0 \rangle = \\ &= \left(\frac{1}{20} a_{27} + \frac{1}{5} a_8 \right) e^{i\delta_0} - \frac{1}{2} a_{27} e^{i\delta_2}, \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} \langle K^0 | H_w | \pi^+ \pi^- \rangle &= \langle \bar{K}^0 | H_w | \pi^+ \pi^- \rangle \\ &= -\sqrt{2} \left[\left(\frac{1}{20} a_{27} + \frac{1}{5} a_8 \right) e^{i\delta_0} + \frac{1}{4} a_{27} e^{i\delta_2} \right]. \end{aligned} \quad (4)$$

Здесь a_8 и a_{27} обозначают абсолютные величины приведенных матричных элементов, связывающих начальное состояние $\{8\}$ с конечным состоянием $\{8\}$ и начальное состояние $\{27\}$ с конечным состоянием $\{27\}$, соответственно. δ_2 и δ_0 - фазы $\pi\pi$ -рассеяния в $T=2$ и $T=0$ состояниях [3], вычисленные при энергии, равной массе K -мезона.

Пренебрегая эффектами нарушения СР, мы имеем:

$$|K_1^0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|K^0\rangle + |\bar{K}^0\rangle); \quad (CP) H_w (CP)^{-1} = H_w$$

и, используя соотношения (3) и (4), получим:

$$\langle K_1^0 | H_w | \pi^0 \pi^0 \rangle = \sqrt{2} \left[\left(\frac{1}{20} a_{27} + \frac{1}{5} a_8 \right) e^{i\delta_0} - \frac{1}{2} a_{27} e^{i\delta_2} \right] \quad (5)$$

$$\langle K_1^0 | H_w | \pi^+ \pi^- \rangle = -2 \left[\left(\frac{1}{20} a_{27} + \frac{1}{5} a_8 \right) e^{i\delta_0} + \frac{1}{4} a_{27} e^{i\delta_2} \right] \quad (6)$$

Исключая α_8 и α_{27} из уравнений (2), (5) и (6), мы получаем следующее правило сумм, связывающее матричные элементы распадов $K \rightarrow 2\pi$: $M(K_1^0 \rightarrow \pi^+\pi^-) + \sqrt{2} M(K_1^0 \rightarrow \pi^0\pi^0) = 2\sqrt{2} M(K^+ \rightarrow \pi^+\pi^0)$. (7)

Интересно отметить, что равенство (7) представляет собой обобщенные правила $\Delta T = 1/2$. Из эксперимента [4] известно, что вероятность распада $K^+ \rightarrow \pi^+\pi^0$ чрезвычайно мала, именно $R(K^+ \rightarrow \pi^+\pi^0)/R(K_1^0 \rightarrow 2\pi) \approx 1/500$, так что, если мы пренебрежем правой частью уравнения (7), мы, очевидно, вернемся к правилу $\Delta T = 1/2$. Подобное обобщенное правило было получено также другими авторами, именно, Дасом и Махантаппой [5], Сударшаном [6] и несколько позже Бозе и Бисвасом [7] на основе алгебры токов. Полученное нами правило сумм отличается незначительно от их результатов, но оно согласуется с экспериментом и с правилом $\Delta T = 1/2$.

Авторы выражают благодарность Ю.М.Широкову и С.Н.Бисвасу за интерес к работе и ДНЕСКО за стажировку в Московском Государственном Университете.

Научно-исследовательский
институт ядерной физики МГУ

Поступило в редакцию
21 сентября 1966 г.

Литература

- [1] B.W.Lee, S.Okubo, J.Schecter. *Phys. Rev.*, **135**, B219, 1964.
- [2] S.N.Biswas, S.K.Bose, V.S.Mathur. *Phys. Rev.*, **139**, B132, 1965.
- [3] T.N.Truong. *Phys. Rev.Lett.*, **13**, 358, 1964.
- [4] J.J.Sakurai. *Invariance Principles and Elementary Particles*. Princeton University Press, 1964, p. 279.
- [5] T.Das, K.T.Mahantappa. *Nuovo Cim.*, **41A**, 618, 1966.
- [6] B.C.G.Sudershan. *Nuovo Cim.*, **41A**, 283, 1966.
- [7] S.K.Bose, S.N.Biswas. *Phys. Rev. Lett.*, **16**, 330, 1966.