

**ЗАМЕЧАНИЯ ОБ ИЗМЕНЕНИИ СЛАБОГО ТОКА
И УСТРАНЕНИИ АНОМАЛИЙ В КАЛИБРОВОЧНЫХ МОДЕЛЯХ
СЛАБЫХ И ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ВЗАИМОДЕЙСТВИЙ**

Н. В. Красников, В. А. Кузьмин, К. К. Четыркин

В работе предложены модификации модели Де Рухула, Джорджи и Глэшоу [2], не содержащие аномалий.

Открытие новых частиц является во многих отношениях блестящим подтверждением предсказаний схемы с четырьмя кварками, в которой

слабые и электромагнитные взаимодействия описываются калибровочной теорией со спонтанно нарушенной $SU(2) \otimes U(1)$ -симметрией [1]. При этом частицы объединяются в слабые мультиплеты следующим образом:

$$\begin{pmatrix} \nu \\ e \end{pmatrix}_L, \quad e_R, \quad \begin{pmatrix} \nu' \\ \mu \end{pmatrix}_L, \quad \mu_R, \quad \begin{pmatrix} p \\ n\theta \end{pmatrix}_L, \quad \begin{pmatrix} p' \\ \lambda\theta \end{pmatrix}, \quad p_R, \quad n_R^\theta, \quad p_R', \quad \lambda_R^\theta, \quad .$$

$$n^\theta = n \cos \theta + \lambda \sin \theta; \quad \lambda^\theta = -n \sin \theta + \lambda \cos \theta.$$

Калибровочная теория СЭМ взаимодействий в такой модели с учетом трех цветов квarks не содержит γ_5 -аномалий, а заряженный слабый ток имеет $(V-A)$ -структуру:

$$J_\mu = \bar{p}_L \gamma_\mu n_L^\theta + \bar{p}'_L \gamma_\mu \lambda_L^\theta + \bar{\nu}_L \gamma_\mu e_L + \bar{\nu}'_L \gamma_\mu \mu_L.$$

В работе [2] для объяснения неизменного выхода K -мезонов в процессе $e^+e^- \rightarrow$ адронов в области энергий $3 \div 8$ ГэВ, а также для объяснения правила $\Delta I = 1/2$ и аномальной скорости нелептонных распадов странных частиц было предложено модифицировать очарованный заряженный ток, добавив член с $(V+A)$ -структурой

$$J'_\mu = J_\mu + \bar{p}'_R \gamma_\mu n_R,$$

что соответствует следующему изменению в объединении части в изомультиплетах:

$$\begin{pmatrix} p \\ n\theta \end{pmatrix}_L, \quad \begin{pmatrix} p' \\ \lambda\theta \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} p \\ n \end{pmatrix}_R, \quad \lambda_R, \quad p_R.$$

Такая модификация адронного сектора при неизменном лептонном секторе приводит к появлению аномалий в калибровочной модели СЭМ взаимодействий лептонов и адровов.

В настоящей статье мы хотим обратить внимание на наиболее экономичный способ изменения модели [2] с целью компенсации аномалий. Это может быть достигнуто либо введением новых квarks [3], либо модификацией лептонного сектора [2]. Обсудим сначала последнюю возможность. Введем два новых лептона, массивный заряженный U и безмассовый нейтральный ν'' со следующим разбиением на изотопические мультиплеты:

$$\begin{pmatrix} \nu'' \\ U \end{pmatrix}_R \rightarrow U_L,$$

что приводит к изменению заряженного слабого тока

$$J_\mu^{'''} = J'_\mu + \bar{\nu}'_R \gamma_\mu U_R.$$

Легко видеть, что такая модификация лептонного сектора, с учетом трех цветов кварков, делает калибровочную модель, свободной от аномалий¹⁾. Заметим, что в последнее время в экспериментах в Стенфорде наблюдались события $e^+e^- \rightarrow \mu^+ + e^\mp + \dots$, которые объяснялись в частности [5], возможным образованием пары новых массивных заряженных лептонов U^\pm и их последующим распадом $U^\pm \rightarrow \mu^\pm (e^\pm) \bar{\nu}_\mu$. Такая интерпретация μe -событий облегчает объяснение большого значения $R = \sigma(e^+e^- \rightarrow \text{адроны})/\sigma(e^+e^- \rightarrow \mu^+\mu^-) = 5,5 \pm 0,5$ при энергиях от 4 до 8 ГэВ [6], хотя не решает проблемы полностью. С учетом высказанных о перенормируемой теории СЭМ взаимодействий лептонов и адронов подобная интерпретация μe -событий кажется весьма правдоподобной.

Если же мы хотим устраниить аномалии в модели [2] только за счет изменения адронного сектора, тогда необходимо ввести по крайней мере еще два новых кварка g и t с зарядами $Q_g = -1/3$ и $Q_t = 2/3$, дополнительные мультиплеты выбираются в виде

$$\begin{pmatrix} t \\ g \end{pmatrix}_L, \quad \delta_R, \quad \ell_R.$$

В работе [7] отмечалась возможность того, что $J/\psi(3095)$ и $\psi'(3684)$ являются связанными состояниями кварк-антикварк $g\bar{g}$. В такой модели аномалии отсутствуют с учетом трех цветов кварков, а слабый заряженный ток имеет вид

$$J_\mu^{'''} = J_\mu' + \bar{\ell}_L \gamma_\mu \ell_L.$$

Существует также третья возможность модификации модели [2], в которой аномалии компенсируются раздельно как в лептонном, так и в адронном секторах. Примером может служить модель, содержащая пятый кварк g и четыре новых лептона, два массивных заряженных и два нейтральных безмассовых, объединенных в изомультиплеты¹⁾:

$$\begin{pmatrix} p \\ g \end{pmatrix}_R, \quad g_L, \quad \begin{pmatrix} \nu''' \\ U \end{pmatrix}_R, \quad U_L, \quad \begin{pmatrix} \nu''' \\ V \end{pmatrix}_R, \quad V_L,$$

где V – четвертый заряженный лептон. Заряженный ток при этом имеет вид

$$J_\mu^{'''} = J_\mu' + \bar{p}_R \gamma_\mu \delta_R + \bar{\nu}_R''' \gamma_\mu U_R + \bar{\nu}_R''' \gamma_\mu V_R.$$

Вопрос о модификации нейтрального тока во всех рассмотренных выше моделях мы обсудим отдельно.

¹⁾ Аналогичным образом два дополнительных массивных лептона вводились в модели СЭМ взаимодействий с CP -нарушением в работе [4].

²⁾ Адронный сектор данной модели совпадает с моделью Николаева [8].

Авторы благодарны А.Н.Тавхелидзе за полезные обсуждения и замечания.

Институт ядерных исследований
Академии наук СССР

Поступила в редакцию
23 сентября 1975 г.

Литература

- [1] S.L.Glashow, J.Iliopoulos, L.Maiani. Phys. Rev., D2, 1285, 1970;
S.L.Glashow. Nucl. Phys., 22, 579, 1961; S.Weinberg. Phys. Rev.
Lett., 19, 1264, 1967; A.Salam. Elementary Particle Theory, ed.
V.Svartholm (Almqvist and Wiksell, Stockholm, Sweden, 1968), p. 367.
- [3] A. De Rújula, H.Georgi, S.L.Glashow. Phys. Rev. Lett., 35, 69, 1975.
- [3] Н.В.Красников, В.А.Кузьмин, К.Г.Четыркин. Письма в ЖЭТФ, 22, 106, 1975.
- [4] R.N.Mohapatra. Phys. Rev., D6, 2023, 1972.
- [5] H.Harari. Talk at Int. Symp. Lepton Photon Interactions Stanford,
1975.
- [6] R.F.Schwitters. Talk at Int.Symp. Lepton Photon Interactions, Stan-
ford, 1975.
- [7] Н.В.Красников, В.А.Кузьмин. Письма в ЖЭТФ, 21, 510, 1975.
- [8] Н.Н.Николаев. Письма в ЖЭТФ, 16, 492, 1972.