

## **НАРУШЕНИЕ $CP$ -ИНВАРИАНТНОСТИ, $C$ -АСИММЕТРИЯ И БАРИОННАЯ АСИММЕТРИЯ ВСЕЛЕННОЙ**

*A.D.Sахаров*

Теория расширяющейся Вселенной, предполагающая сверхплотное начальное состояние вещества, по-видимому, исключает возможность макроскопического разделения вещества и антивещества; поэтому следует принять, что в природе отсутствуют тела из антивещества, т.е. Вселенная асимметрична в отношении числа частиц и античастиц ( $C$ -асимметрия). В частности, отсутствие антибарионов и предполагаемое отсутствие неизвестных барионных нейтрино означает отличие от нуля барионного заряда (барионная асимметрия). Мы хотим указать на возможное объяснение  $C$ -асимметрии в горячей модели расширяющейся Вселенной (см. [1]) с привлечением эффектов нарушения  $CP$ -инвариантности (см. [2]). Для объяснения барионной асимметрии дополнительно предполагаем приближенный характер закона сохранения барионов.

Принимаем, что законы сохранения барионов и мюонов не являются абсолютными и должны быть объединены в закон сохранения "комбинированного" барион-мюонного заряда  $n_K = 3n_B - n_\mu$ . Положено:

Антимионы  $\mu_+$  и  $\nu_\mu = \mu_0$ :  $n_\mu = -1$ ,  $n_K = +1$

Мюоны  $\mu_-$  и  $\nu_\mu = \mu_0$ :  $n_\mu = +1$ ,  $n_K = -1$

Барионы Р и N:  $n_B = +1$ ,  $n_K = +3$

Антибарионы Р и N:  $n_B = -1$ ,  $n_K = -3$

Такая форма записи связана с представлением о кварках; кваркам p, n, л приписываем  $n_K = +1$ , антикваркам  $n_K = -1$ . Теория предполагает пренебрежимую роль процессов нарушения  $n_B$  и  $n_\mu$  в лабораторных условиях и очень существенную на ранней стадии расширения Вселенной.

Вселенную считаем нейтральной по сохраняющимся зарядам – лептонному, электрическому и комбинированному, но C-асимметричной в данный момент ее развития (положительный лептонный заряд сосредоточен в электронах, а отрицательный лептонный заряд – в избытке антинейтрино над нейтрино; положительный электрический заряд сосредоточен в протонах, а отрицательный – в электронах; положительный комбинированный заряд сосредоточен в барионах, а отрицательный – в избытке  $\mu$ -нейтрино над  $\mu$ -антинейтрино).

Возникновение C-асимметрии по нашей гипотезе является следствием нарушения CP-инвариантности при нестационарных процессах расширения горячей Вселенной на сверхплотной стадии, которое проявляется в эффекте различия парциальных вероятностей зарядово-сопряженных реакций. Этот эффект еще не наблюдался на опыте, но его существование представляется теоретически несомненным (первый конкретный пример – распад

$\Sigma_+$  и  $\Sigma_-$  был указан С.Окубо еще в 1958 г.) и он должен, по нашему мнению, иметь важное космологическое значение.

Мы относим возникновение асимметрии к ранним стадиям расширения, которым соответствует плотность частиц, энергии и энтропии, постоянная Хаббла и температура порядка единицы в гравитационных единицах (плотность частиц  $n \sim 10^{98} \text{ см}^{-3}$ , плотность энергии  $\epsilon \sim 10^{114} \text{ эрг/см}^3$  в обычных единицах).

М.А.Марков (см. [5]) предположил существование на ранней стадии частиц с максимальной массой порядка единицы в гравитационных единицах ( $M_0 = 2 \cdot 10^{-5} \text{ г}$  в обычных единицах), назвав их максимонами. Наличие таких частиц неизбежно приведет к сильным нарушениям термодинамического равновесия. Мы можем наглядно представить себе, что нейтральные бесспиновые максимоны (или фононы) образуются при  $t < 0$  из сжимающегося вещества с избытком антикварков, в момент бесконечной плотности  $t = 0$  проходят "друг–через–друга" и при  $t > 0$  распадаются с избытком кварков, реализуя полную CPT-симметрию Вселенной. Все явления при  $t < 0$  в этой гипотезе предполагаются CPT-отражениями явлений при  $t > 0$ . Заметим, что в холодной модели невозможно CPT-отражение кинематически возможно лишь T- и TP-отражения. TP-отражение рассматривалось Милном, T – отражение – автором; по современным

представлениям такие отражения невозможны динамически из-за нарушения  $T\bar{P}$ - и  $T$ -инвариантности.

Мы считаем максимоны квазичастицами с явной зависимостью энергии  $\epsilon/n \sim n^{-1/3}$ , приходящейся на одну частицу, со средней плотностью частиц  $n$ . Если принять  $\epsilon/n \sim n^{-1/3}$ , то  $\epsilon/n \sim$  пропорциональна энергии взаимодействия двух "соседних" максимонов  $(\epsilon/n)^2 \sim n^{1/3}$  (ср. с рассуждениями в [6]). При этом  $\epsilon \sim n^{2/3}$  и  $R_0 \sim (\epsilon + 3\rho) = 0$ , т.е. среднее расстояние между максимонами  $n^{-1/3} \sim t$ . Такая динамика хорошо согласует с представлением о  $CPT$ -отражении в точке  $t = 0$ .

В настоящее время мы не можем дать теоретическую оценку величины  $C$ -асимметрии, составляющей, по-видимому, (для нейтрино) около  $[(\bar{\nu} - \nu)/(\bar{\nu} + \nu)] \sim 10^{-8} - 10^{-10}$ .

Сильное нарушение барионного заряда на сверхплотной стадии и факт практической стабильности барионов не противоречат одному другому. Рассмотрим конкретную модель. Введем взаимодействия двух типов.

1. Взаимодействие тока превращения кварка в мюон с полем векторного бозона  $a_{i\alpha}$ , которому приписываем дробный электрический заряд  $a = \pm 1/3, \pm 2/3, \pm 4/3$  и массу  $m_a \sim (10 - 10^3) m_p$ . Это взаимодействие вызывает реакции  $q \rightarrow a + \bar{\mu}$ ,  $q + \mu \rightarrow a$  и т.п. Взаимодействие первого типа сохраняет дробную часть электрического заряда и поэтому фактически число кварков минус число антiquарков ( $= 3n_B$ ) сохраняется в процессах, включающих  $a$ -бозон лишь виртуально.

Постоянная этого взаимодействия нами оценивается как  $g_a = 137^{-3/2}$  из следующих соображений. Векторное взаимодействие  $a$ -бозона с  $\mu$ -нейтрино приведет к наличию у последнего некоторой массы покоя. В работе [7] содержится верхняя оценка массы  $\mu_o$ , основанная на космологических соображениях. Если принять плоскую космологическую модель Вселенной и считать, что большая часть ее плотности  $\rho \sim 1.2 \cdot 10^{-29} g/cm^3$  должна быть приписана  $\mu_o$ , то масса покоя  $\mu_o$  оказывается близкой к 30 эв. Приведенное значение  $g_a$  следует тогда из гипотетической формулы

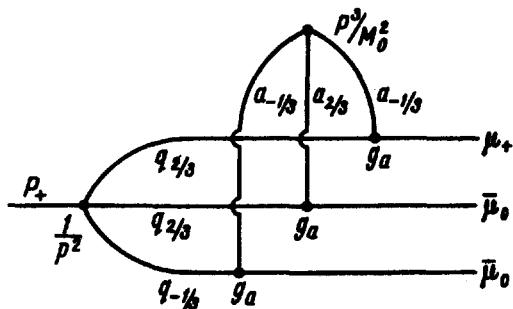
$$\frac{m_{\mu_o}}{m_e} = \frac{g_a^2}{e^2} \sim (137)^{-2}.$$

Заметим, что наличие во Вселенной большого числа  $\mu_o$  с конечной массой покоя должно привести к ряду очень важных космологических следствий.

2. Барионный заряд нарушается, если взаимодействие, описанное в п. 1, дополнить трехбозонным взаимодействием, приводящим к виртуальным процессам вида  $a_{a_1} + a_{a_2} + a_{a_3} \leftrightarrow 0$ . По совету Б.Л.Иоффе, И.Ю.Кобзарева, Л.Б.Окуня лагранжиан этого взаимодействия принят зависящим от производных  $a$ -поля, например, по формуле

$$L_2 = g_2 \left( \sum_a f_k^i f_j^k f_i^j + \text{э.с.} \right), \quad f_{ik} = R_o t a_i.$$

Поскольку  $L_2$  исчезает при совпадении двух тензоров, в этой конкретной форме теории следует предполагать наличие нескольких типов а-полей. Полагая  $g_2 = 1/M_o^2$ ,  $M_o = 2 \cdot 10^{-5} \text{ г}$ , имеем сильное взаимодействие при  $n \sim 10^{98} \text{ см}^{-3}$  и очень слабое в лабораторных условиях. На рисунке изображена диаграмма распада протона, включающая три вершины первого типа, одну вершину второго и вершину распада протона на квар-



ки, которую считаем содержащей фактор  $1/p_q^2$  (происходящий, например, от пропагатора бозона "дикварка", связывающего кварки в барионе). Обрезая логарифмическую расходимость при  $p_q = M_o$ , находим вероятность распада

$$\omega \sim \frac{m_p^5 g_a^6 [\ln(M_o/m_a)]^2}{M_o^4}.$$

Время жизни протона оказывается очень большим (более  $10^{50}$  лет), хотя и конечным.

Автор выражает благодарность за обсуждение и советы Я.Б.Зельдовичу, Б.Я.Зельдовичу, Б.Л.Иоффе, И.Ю.Кобзареву, Л.Б.Окуню и И.Е.Тамму.

Поступило в редакцию

23 сентября 1966 г.

### Литература

- [1] Я.Б.Зельдович. УФН, 89, 647, 1966 – обзор.
- [2] Л.Б.Окунь. УФН, 89, 603, 1966 – обзор.
- [3] М.А.Марков. ЖЭТФ, 51, 878, 1966.
- [4] А.Д.Сахаров. Письма ЖЭТФ, 3, 439, 1966.
- [5] Я.Б.Зельдович, С.С.Герштейн. Письма ЖЭТФ, 4, 174, 1966.