

# ЛЕБЕДЬ Х-3 КАК ИСТОЧНИК СВОБОДНЫХ ГЛЮНОВ СВЕРХВЫСОКИХ ЭНЕРГИЙ

Б.А.Арбузов

В статье предлагается интерпретировать наблюдающиеся на эксперименте необычные свойства мюонов сверхвысоких энергий, порожденных излучением от галактического источника Лебедь Х-3, как результат рождения их свободными глюонами. Подтверждением такой интерпретации служит угловой разброс мюонов вокруг направления на источник, который объясняется здесь многократным рассеянием глюонов сверхвысоких энергий на тепловом глюонном газе.

В последнее время привлекает внимание галактический объект Лебедь Х-3, который является интенсивным источником фотонов в интервале энергий от радиочастот до  $10^{16}$  эВ (см. обзор <sup>1</sup>). Недавно опубликованы результаты измерений потоков мюонов с энергиями  $\gtrsim 1$  ТэВ <sup>2,3</sup>, происхождение которых явным образом связано с излучением от источника Лебедь Х-3, поскольку их импульсы направлены от него, а их интенсивность имеет период вариации 4,8 часа, характерный для этого источника. Оказывается, что зарегистрированная интенсивность мюонов, по крайней мере, в 20 раз больше, чем она должна быть в предположении, что они рождаются многотэвными фотонами от источника Лебедь Х-3 <sup>4,5</sup>. Таким образом, следует принять, что от обсуждаемого источника приходят какие-то другие частицы сверхвысоких энергий, отличные от фотонов. В силу большой удаленности Земли от объекта,  $x = 10 \pm 1,5$  кпк, т.е.  $3 \cdot 10^{22}$  см, эти частицы должны быть нейтральными, стабильными и иметь нулевую (либо малую  $< 1$  ГэВ) массу. Из обсуждения различных возможностей <sup>2-5</sup> следует, что известные частицы здесь не подходят. В настоящей статье, основываясь на возможности неполного заключения цвета <sup>6-8</sup>, мы предлагаем интерпретировать частицы, приходящие от источника Лебедь Х-3 и порождающие с большой вероятностью мюоны сверхвысоких энергий, как свободные глюоны.

Предлагая и отстаивая такую интерпретацию, мы опираемся на следующие соображения.

1. Лебедь Х-3 является природным ускорителем, производящим пучки частиц с энергией, по крайней мере, до  $10^{16}$  эВ. При столкновении с медленными протонами, которые с необходимостью имеются в объекте и его окрестностях, энергия в системе ЦИ составляет до 4 ТэВ, что существенно выше порога рождения открытого цвета в рамках концепции неполного заключения цвета в КХД <sup>6-8</sup>. Таким образом, в составе плазмы в источнике (см. модели в <sup>1</sup>) могут быть нескомпенсированные цветные заряды, которые, в частности, излучают свободные глюоны. Итак, в случае справедливости возможности неполного заключения цвета, Лебедь Х-3 вполне может быть источником свободных глюонов.

2. Пусть глюоны с энергией порядка 10 ТэВ, излученные источником Лебедь Х-3, достигают Земли. Как следует из оценок работ <sup>6,8</sup>, область взаимодействия цветных зарядов с ядрами определяется радиусом  $r_0 = 10^{-12}$  см, что дает сечение взаимодействия  $\sigma = 10^{-23}$  см<sup>2</sup>. Эти оце-

ники, в частности, согласуются с данными по аномальным ядерным фрагментам <sup>8</sup>. Такое большое сечение приведет к взаимодействию глюона в верхних слоях атмосферы. При этом значительной должна быть вероятность расщепления глюона на пару кварк-антикварк:  $g + A \rightarrow \bar{q} + q + A'$  + адроны, поскольку в суммарном октетном состоянии нет высокого потенциального барьера, обеспечивающего эффективное заключение кварков в бесцветном состоянии. Глюон не различает ароматов кварков, поэтому при столь высокой энергии со сравнимой вероятностью рождаются пары  $ii$ ,  $dd$ ,  $ss$ ,  $cc$ ,  $bb$ ,  $tt$ , ... Три последние пары, не успев провзаимодействовать в атмосфере, распадаются, причем мюоны испускаются примерно в 20% случаев. Таким образом, взаимодействие глюона с ядром с большой вероятностью (возможно, порядка процента) дает высоконергетический мюон. В то же время, вероятность рождения такого мюона в ливнях, вызванных  $\gamma$ -квантами, оказывается существенно меньше, что и приводило к заключению о невозможности объяснения эффекта <sup>5</sup>. В нашей схеме наблюдаемые мюоны получаются за счет распадов тяжелых кварков или содержащих их тяжелых частиц, рожденных во взаимодействиях энергичных глюонов в атмосфере. Отметим, что мюон должен сохранять направление родившего его глюона. Действительно, отношение его поперечного импульса к продольному можно оценить из отношения  $m_q/p$ , что даже для  $t$ -кварка с массой 40 ГэВ дает  $4 \cdot 10^{-3}$ , т.е. угол  $0,2^\circ$ . В то же время, эксперимент <sup>2,3</sup> дает существенно большие (порядка нескольких градусов) отклонения импульсов мюонов от направления на Лебедь Х-3. Это чрезвычайно важное для нашей интерпретации обстоятельство имеет следующее объяснение.

3. Следует рассмотреть, что происходит с глюоном на пути от источника до Земли. Количество атомов водорода на этом пути невелико:  $3 \cdot 10^{22}$  ат/см<sup>2</sup>, так что при сечении  $\sigma = 10^{-23}$  см<sup>2</sup> расстояние до источника составляет всего лишь треть длины взаимодействия, т.е. взаимодействие с межзвездным водородом практически не оказывается на распространении глюонов. Однако обсуждаемые космические глюоны должны прежде всего взаимодействовать с тепловым глюонным газом, который с необходимостью существует при справедливости неполного заключения цвета <sup>8</sup>. Как отмечалось в цитированной работе, при температуре и плотности глюонного газа, равных соответствующим параметрам известного реликтового фотонного газа:  $T = 4 \div 5$  К,  $n = 10^3$  см<sup>-3</sup>, наличие глюонов в среде не оказывается на движении бесцветных тел. Но цветной глюон высокой энергии будет испытывать многократное рассеяние в газе, что приведет к изменению направления его движения. При оценке многократного рассеяния мы пользуемся выражением для дифференциального сечения рассеяния на малые углы глюона с большим импульсом  $p$  на мягком глюоне

$$\frac{d\sigma}{d\theta} = \frac{225G^4}{256\pi p^2 \theta^3}. \quad (1)$$

Здесь эффективная инфракрасная константа  $G$  трехглюонного взаимодействия определяется коэффициентом при  $1/r$  для  $r \gg r_0$  в потенциале взаимодействия цветных зарядов <sup>6,8</sup>. Условие сшивания в точке  $r_0 = 10^{-12}$  см области кулоновского убывания с областью линейного роста  $V(r) = a^2 r$ ,  $a = 428$  МэВ, дает  $G^4 = 3\pi a^2 r_0^2 = 4,3 \cdot 10^3$ . Средний квадрат угла отклонения мы оцениваем из (1) с помощью известного метода <sup>9</sup>.

$$\langle \theta^2 \rangle = nx \int_{\theta_1}^{\theta_2} \frac{d\sigma}{d\theta} \theta^2 d\theta = nx \frac{225G^4}{256\pi p^2} \ln \frac{1}{r_0 n^{1/3}}. \quad (2)$$

Здесь минимальный угол  $\theta_1$  определяется средним расстоянием между отдельными глюонами в газе, максимальный  $\theta_2$  – радиусом  $r_0$ , который ограничивает область кулоновского взаимодействия. Подставляя в (2) полученное значение  $G^2$ , а также приведенные выше параметры  $n = 10^3$  см<sup>-3</sup>,  $r_0 = 10^{-12}$  см,  $x = 3 \cdot 10^{22}$  см, получаем для  $p = 10$  ТэВ:  $\sqrt{\langle \theta^2 \rangle} = 0,12$  рад =  $= 7^\circ$ . Именно отклонения порядка нескольких градусов от направления на источник, что существенно превышает разрешение установок <sup>2,3</sup>, и характерно для обсуждаемых мюонов.

Таким образом, предлагаемая интерпретация дает объяснение наиболее загадочным свойствам мюонов, связанных с источником Лебедь X-3, а именно, большой вероятности рождения мюонов сверхвысоких энергий в единичном акте взаимодействия и сравнительно большим угловым разбросом их импульсов вокруг направления на источник. Для выяснения природы явления последнее обстоятельство представляется наиболее существенным. Экспериментальное подтверждение свойств углового разброса, описываемого законом многократного рассеяния<sup>2</sup>, не только подтвердило бы справедливость глюонной интерпретации обсуждемого эффекта, но и послужило бы доказательством существования теплового глюонного газа.

Поскольку рассматриваемое явление может дать решающую информацию по проблеме наблюдаемости цветных состояний, автор хотел бы подчеркнуть важность и желательность дальнейших экспериментов с подземными (или подводными) мюонами сверхвысоких энергий, связанными направлением и временными вариациями с источником Лебедь X-3.

### Литература

1. Владимицкий Б.М. и др. УФН, 1985, 145, 255.
2. Marshak M.L. et al. Phys. Rev. Lett., 1985, 54, 2079.
3. Battistoni G. et al. Phys. Lett. B, 1985, 155B, 465.
4. Barnhill M.V. et al. Preprint University of Wisconsin MAD/PH/252, Madison, 1985.
5. Stanev T., Vankov Ch.P., Halzen F. Preprint University of Wisconsin, MAD/PH/253, Madison, 1985.
6. Арбузов Б.А. Письма в ЖЭТФ, 1983, 37, 403.
7. Арбузов Б.А. и др. ЯФ, 1984, 40, 836.
8. Арбузов Б.А. ЯФ, 1985, 42, 542.
9. Rossi B. Частицы больших энергий. М.: ГИТГЛ, 1955.