

能量大于 10GeV 的宇宙线中超硬 正电子的起源

陈凤至 聂传辉

(安徽师范大学物理系, 安徽芜湖 241000)

王 平

(中国科学院高能物理研究所, 北京 100039)

摘 要

本文构造了一个 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型, 并把模型中的重轻子(N 粒子)与
黑暗物质粒子等同起来. 通过引入适当的相互作用, N 粒子可以发生微弱的衰
变, 从而解释了能量大于 10GeV 的宇宙线中超硬正电子的起源.

最近, 有人报告在能量大于 10GeV 的宇宙线中存在超硬的正电子成分^[1], 对于这一
现象, 有各种解释. 文献[2]指出, 如果有能量大于 20GeV 的单色正电子注入银晕, 迴旋
加速器效应或逆康普顿效应会使之失去单色性, 最后得到与观测一致的正电子谱分布. 不
过, 为使正电子失去单色性, 在银晕中的贮存时间要高达 10^8 年. 文献[3]认为, 极其微弱
地衰变的有质量粒子, 如组成星系黑暗物质的粒子, 也能提供上述正电子. 至于这种有质
量粒子为何物, 文献[3]假定是一种特定的 $SU(2)_L \times SU(2)_R \times U(1)$ 模型中的右手 Ma
jorana 中微子.

由于从未观测到过 Majorana 粒子, 本文考虑用 Dirac 粒子代替 Majorana 粒子. 因
此, 相应的模型也被修改为 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型. 另一方面, 从粒子物理、天体物理和
宇宙学的综合考虑得出, 黑暗物质的候选者应当是不参予强相互作用和电磁相互作用的
粒子^[4]. 因此, 我们把弱衰变粒子选为中性重轻子(在下文中简称为 N 粒子).

本文的安排如下. 首先我们构造一个 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型. 接着引入新的相互作用.
通过这种相互作用, N 粒子会衰变为正负电子和中微子(或者正电子加 $\bar{u}d$ 等). 由于
这种衰变是由辐射修正引起的, 所以有效耦合常数极其微小. 相应地, N 粒子的寿命也非
常之长 ($\sim 10^{25}$ s). 最后, 我们作一些数值估计并给出几点说明.

在本节中, 我们构造一个 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型. 首先选取如下的左手和右手费米子

多重态.

i) 轻子三重态

$$\begin{pmatrix} \nu_e \\ e \\ N \end{pmatrix}_L, \begin{pmatrix} \nu_\mu \\ \mu \\ M \end{pmatrix}_L, \begin{pmatrix} \nu_\tau \\ \tau \\ T \end{pmatrix}_L;$$

角标 L 表示左手粒子. 为叙述和书写方便, 以下有时把这三个三重态简记作 L_i , 这里 i 指示代数.

ii) 轻子单态

$$e_R, N_R, \mu_R, M_R, \tau_R, T_R$$

角标 R 表示右手粒子. 以上粒子简记作 e_{Ri} 和 N_{Ri} , i 指示代数, 如 $e_{R1} = e_R, e_{R2} = \mu_R, e_{R3} = \tau_R$ 等等.

iii) 夸克三重态

$$\begin{pmatrix} u \\ d \\ P_1 \end{pmatrix}_L, \begin{pmatrix} c \\ s \\ P_2 \end{pmatrix}_L, \begin{pmatrix} t \\ b \\ P_3 \end{pmatrix}_L;$$

以上诸态简记作 Q_{Li} , i 指示代数.

iv) 夸克单态

以上诸态简记作 u_{Ri}, d_{Ri} 和 P_{Ri} . i 的意义同前.

接着, 我们把电荷公式选为

$$Q = \frac{1}{2} \lambda_3 - \frac{\sqrt{3}}{6} \lambda_8 + Y.$$

式中 λ_3 和 λ_8 是两个对角的 Gell-mann 矩阵; Y 是“弱超荷”, 即 $U(1)$ 群的生成元. 对于轻子三重态, $Y = -\frac{1}{3}$; 对于夸克三重态, $Y = \frac{1}{3}$; 对于轻子和夸克单态, Y 即相应粒子的电荷. 至于本模型中各种费米子的电荷, 可参看表 1.

表 1 费米子的电荷

费米子	$\nu_e \nu_\mu \nu_\tau$	$e \mu \tau$	$N M T$	$u c t$	$d s b$	$P_1 P_2 P_3$
电荷	0	-1	0	$\frac{2}{3}$	$-\frac{1}{3}$	$\frac{2}{3}$

为了赋予费米子(除中微子)和规范场以质量, 我们引入三个 Higgs 三重态:

$$\phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \\ \phi_3 \end{pmatrix}, \quad \eta = \begin{pmatrix} \eta_1 \\ \eta_2 \\ \eta_3 \end{pmatrix}, \quad \xi = \begin{pmatrix} \xi_1 \\ \xi_2 \\ \xi_3 \end{pmatrix}.$$

这里 ϕ 和 η 的 Y 值均为 $-\frac{1}{3}$, 而 ξ 的 Y 值为 $\frac{2}{3}$. 选择适当的 Higgs 势, 可使 ϕ, ξ 和 η 具有如下的真空期望值:

$$\langle \phi \rangle = \omega \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad \langle \eta \rangle = \nu_1 \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \langle \xi \rangle = \nu_2 \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Higgs 粒子和费米子的相互作用拉氏量为

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_Y = & f_1^i \bar{L}_i \phi N_{Rj} + f_2^i \bar{Q}_i \phi P_{Rj} + f_3^i \bar{L}_i \xi e_{Rj} \\ & + f_4^i \bar{Q}_i \xi d_{Rj} + f_5^i \bar{Q}_i \eta u_{Rj} + \text{h.c.} \end{aligned} \quad (1)$$

通过真空的自发破缺, 这个拉氏量可赋予除中微子外的所有费米子以质量. 另外, 从 Higgs 粒子的动能项, 我们可以求出规范场的质量. 假定与群 $SU(3)_L$ 对应的规范场为 $A_\mu^i (i = 1, 2, \dots, 8)$, 与群 $U(1)$ 对应的规范场为 B_μ . 定义

$$\begin{aligned} W_\mu^\pm &= \frac{1}{\sqrt{2}} (A_\mu^1 \mp i A_\mu^2), \quad U_\mu^0 = \frac{1}{\sqrt{2}} (A_\mu^3 - i A_\mu^8), \\ \bar{U}_\mu^0 &= \frac{1}{\sqrt{2}} (A_\mu^3 + i A_\mu^8), \quad V_\mu^\pm = \frac{1}{\sqrt{2}} (A_\mu^6 \mp i A_\mu^7). \end{aligned}$$

我们得与这些场对应的粒子的质量为

$$m_W^2 = \frac{1}{2} g^2 (\nu_1^2 + \nu_2^2), \quad m_U^2 = \frac{1}{2} g^2 (\omega^2 + \nu_1^2), \quad m_V^2 = \frac{1}{2} g^2 (\omega^2 + \nu_2^2).$$

其次, 定义

$$\begin{aligned} C_\mu &= r^{-1} \left[g \left(A_\mu^3 + \frac{1}{\sqrt{3}} A_\mu^8 \right) - \frac{2}{3} g' B_\mu \right], \\ D_\mu &= r^{-1} \left(-g \frac{2}{\sqrt{3}} A_\mu^8 - \frac{2}{3} g' B_\mu \right), \\ r &= \frac{2}{3} \sqrt{3g^2 + g'^2}, \end{aligned}$$

可得场 C_μ 与 D_μ 的质量矩阵

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{2} r^2 (\nu_1^2 + \nu_2^2) & \frac{1}{2} r^2 \nu_2^2 \\ \frac{1}{2} r^2 \nu_2^2 & \frac{1}{2} r^2 (\omega^2 + \nu_2^2) \end{bmatrix},$$

将此质量矩阵对角化, 可得两个中性中间玻色子 Z_1 和 Z_2 的质量. 剩下一个无质量的中性玻色子即光子. 至此, 我们完成了我们的 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型的建造.

二

从公式(1)可得粒子 N 和 P 的质量

$$m_N = f_1 \omega, \quad m_P = f_2 \omega. \quad (2)$$

为简单起见, 这里忽略了代的混合, 因此 f_1 和 f_2 只与一个代有关. 从公式(2)可以看出,

假定 f_2 大于 f_1 , 则 P 粒子的质量大于 N 粒子的质量, 因而 N 粒子不会衰变为 P 粒子加其他粒子, 亦即 N 粒子是稳定的。另一方面, 我们希望把 N 粒子看成是宇宙线中超硬正电子的提供者, 这就需要 N 粒子会发生微弱的衰变。为此, 我们在本模型中引入如下的相互作用:

$$\mathcal{L} = f_{ij}(u_{Ri}^T C d_{Rj} \omega_1 + P_{Ri}^T C d_{Rj} \omega_2) + \text{h.c.}$$

式中 C 是电荷共轭矩阵; ω_1 和 ω_2 是标量粒子, 是 $SU(3)$ 单态和色三重态。此外, 我们还引入一标量势项

$$\mu^2(\omega_1^\dagger \omega_2 + \text{h.c.})$$

有了这两项, 我们可以画出如下的费曼图(图 1)。仿照文献[5]的方法, 我们可以估计出该费曼图的振幅,

$$m_{W-V}^2 = \frac{g^2 f^2}{(16\pi^2)^2} \left(\frac{\mu^2}{M_\omega^2} \right) \cdot \left(\frac{m_t M_P}{M_\omega^2} \right) m_b^2,$$

式中 M_ω 是 ω_1 或 ω_2 的质量, M_P 是 P_3 粒子的质量, m_t 和 m_b 分别是 t 夸克和 b 夸克的质量。这个振幅将场 W_μ 和 V_μ 混合起来, 从而使 W_μ 和 V_μ 的质量矩阵变为

$$\begin{bmatrix} m_W^2 & \frac{1}{2} m_{W-V}^2 \\ \frac{1}{2} m_{W-V}^2 & m_V^2 \end{bmatrix}$$

为使这个质量矩阵对角化, 我们须作一正交变换

$$\begin{bmatrix} \cos \zeta & \sin \zeta \\ -\sin \zeta & \cos \zeta \end{bmatrix},$$

式中 ζ 称为混合角。不难证明, 混合角的值为

$$\zeta = \frac{g^2 f^2}{(16\pi^2)^2} \left(\frac{\mu^2}{M_\omega^2} \right) \left(\frac{M_P m_t}{M_\omega^2} \right) \frac{m_b^2}{m_V^2}, \quad (3)$$

式中 m_V 是中间玻色子 V_μ^\pm 的质量。注意, 并以 M_{P_1} , m_s 和 m_d 代替 M_{P_3} , m_t 和 m_b , 我们得到另一个混合角, 但这个混合角比公式(3)的混合角小很多, 因此在 N 粒子的衰变中不起什么作用。

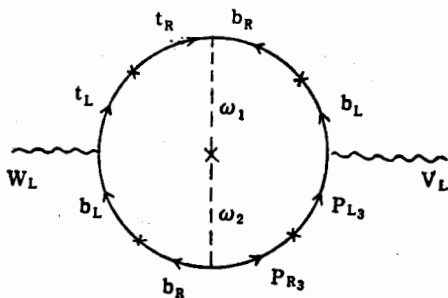


图 1 导致 W_L - V_L 混合的二圈图

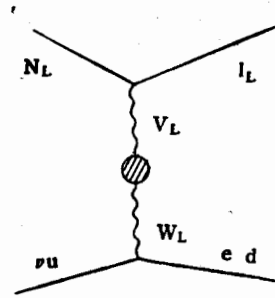


图 2 N 粒子衰变的费曼图, 图中带阴影的圈表示图 1 的费曼图

这样, 由于 W_L 和 V_L 的混合, N 粒子可以通过如下过程(图 2)衰变为中微子和正负

电子(或正电子加 $\bar{u}d$ 等). 在下一节中,我们将通过数值估计说明 N 粒子的衰变可以用来解释能量大于 10GeV 的宇宙线中超硬正电子的起源.

三

在作数值估计之前,让我们看一下天体物理观测数据对 N 粒子提出哪些要求. 首先,对银盘中的低能宇宙线的测量表明,“ ^{10}Be 的寿命”约为 $(1-2) \times 10^7$ 年. 再根据次级射线与初级射线比率的测量,可推知从银盘中逃逸出来的时间要比上述数值约小一个数量级,即逃逸时间约为 10^6 年. 这一事实一方面说明文献[2]的前提条件在银盘中不能成立,另一方面说明文献[3]所提出的质量 $\simeq 30\text{GeV}$ 的粒子的三体衰变是可采纳的. 因此,我们假定本模型中的 N 粒子为黑暗物质的组分,且质量为 30GeV .

有了逃逸时间,再根据正电子在银盘中的密度 $n_e \simeq 10^{-13}/\text{cm}^3$,可以估计出黑暗物质的寿命 τ_D 为

$$\tau_D \geq \left(\frac{m_p}{m_D}\right) \times 10^{26}\text{s},$$

式中 m_p 是质子质量, m_D 是黑暗物质粒子的质量. 按我们的假定 $m_D \simeq 30\text{GeV}$. 代入 m_D 和 m_p 的数值,得 N 粒子的寿命为 $\tau \sim 10^{25}$ 秒.

现在来看我们的模型. 由图 2 不难求出, $N \rightarrow e^+e^-\nu$ (或 $e^+\bar{u}d$ 等)的有效耦合常数为 ζG_F , G_F 为费米常数. 再由量纲考虑,得 N 粒子的寿命公式为

$$\tau^{-1} = \zeta^2 G_F^2 m_N^5.$$

假定 $M_p \sim 10\text{TeV}$, $M_\omega \sim 50\text{TeV}$, $\mu \sim 5\text{TeV}$, $m_\nu \sim 100\text{TeV}$, $m_b \sim 5\text{GeV}$, $m_t \sim 150\text{GeV}$, 我们得 N 粒子的寿命为

$$\tau \sim 10^{25}\text{s}.$$

可见与本节开头指出的天体物理要求相符.

最后,我们作几点说明. 第一,我们的理论存在三角形反常,因而是不可重整的. 但是,只要引入很重的镜象夸克和轻子,反常即可消除,而且以上所得结果不受影响. 第二, N 粒子也可通过 Higgs 粒子 (ξ_1 和 ξ_3) 发生衰变,但因相应的有效耦合常数比 ζG_F 小很多,故可以忽略不计. 第三,由于 N 粒子的寿命很长,必须证明 N 粒子的剩余丰度不至影响观测结果 $\Omega = 1$. 利用有关公式进行计算表明,适当地修正我们所用的参数数值(如 f 和 μ^2 的数值)或适当地选取 Higgs 粒子的质量,可以使条件 $\Omega = 1$ 得到满足.

总之,本文构造了一个 $SU(3)_L \times U(1)$ 模型. 我们把模型中的重轻子,即 N 粒子解释为黑暗物质的组分. 通过引入新的相互作用, N 粒子可以发生微弱的衰变,从而解释了能量大于 10GeV 的宇宙线中超硬正电子的起源.

参 考 文 献

- [1] D. Meuller and J. Tang. in: Proc. 19th Intern. Cosmic Ray Conf. (Lajolla, 1985)
- [2] A. Tylka and D. Eichler. University of Maryland preprint (1987).
- [3] K. Babu, D. Eichler and R. N. Mohapatra., *Phys. Lett.*, **B226**(1989), 347.
- [4] J. Primack, D. Seckel and B. Sadoulet., *Ann. Rev. Nucl. Part. Sci.*, **38**(1988), 751.
- [5] D. Chang and R. N. Mohapatra, *Phys. Rev. Lett.*, **58**(1987), 1600.

The Source of Anomalous Positrons in the Cosmic Rays Above 10 GeV

CHEN FENGZHI NIE CHUANHUI

(Department of Physics, Anhui Normal University, Wuhu 241000)

WANG PING

(Institute of High Energy Physics, Academia Sinica, Beijing 100039)

ABSTRACT

We suggest that the heavy neutral lepton in a specific version of $SU(3)_L \times U(1)$ model can not only act as dark matter but also provide with a source of anomalous positrons in the cosmic rays above 10 GeV.