

## ПАРАМЕТРИЧЕСКОЕ УСИЛЕНИЕ ОСЦИЛЛЯЦИЙ НЕЙТРИНО В ВЕЩЕСТВЕ

В.К. Ермилова, В.А. Царев, В.А. Чечин

Показано, что при периодической зависимости плотности вещества от расстояния, амплитуда осцилляций  $\nu_\mu \leftrightarrow \nu_e$  может достигать единицы даже при малом угле смещивания  $\theta_\nu \ll 1$ .

В работе /1/ было показано, что вещество может оказывать существенное влияние на осцилляции нейтрино /2/. Уравнение Шредингера для амплитуд  $\nu_\mu, \nu_e$  в веществе при наличии осцилляций имеет вид ( $\hbar = c = 1$ ):

$$i d\nu_\mu/d\tau = H_{11} \nu_\mu + H_{12} \nu_e; \quad i d\nu_e/d\tau = H_{21} \nu_\mu + H_{22} \nu_e, \quad (1)$$

где  $H_{11} = -H_{22} = \cos 2\theta_V - l_V/l_0(\tau); \quad H_{12} = H_{21} = -\sin 2\theta_V; \quad l_V = 4\pi E_\nu/(m_1^2 - m_2^2) \approx 2,5 \text{ км} E_\nu (\text{ГэВ})/\Delta m^2 (\text{эВ}^2)$  — длина осцилляций в вакууме;  $l_0(\tau) = 1/\sqrt{2} G N_e(\tau) \approx R/\rho(\tau) (\text{г}/\text{см}^3)$  ( $R \approx 35000 \text{ км}$ ) — длина Вольфенштейна;  $G$  — константа Ферми;  $N_e$  — плотность электронов;  $\tau = \pi x/l_V$ ;  $x$  — расстояние вдоль пучка нейтрино.

При  $l_V \gg l_0$  вещество подавляет осцилляции /1,3/, тогда как при  $l_V/l_0 = \cos 2\theta_V \approx 1$  ( $l_0 \propto \bar{\rho}^{-1} = \text{const}$ ) амплитуда осцилляций достигает единицы независимо от величины  $\theta_V$  /3,4/. Аналогичное усиление возможно при гармонической зависимости плотности  $\rho(x)$  от расстояния  $x$ . Действительно, уравнение (1) аналогично уравнению для осцилляций нейтрон-антинейtron в неоднородном магнитном поле /5/. Полагая  $\rho(\tau) = \bar{\rho} + \rho_1 \cos \omega \tau$  и следя за /5/, находим приближенное решение уравнения (1) вблизи параметрического резонанса  $n\omega = 2\bar{\omega}$  ( $\bar{\omega} = \cos 2\theta_V - l_V/l_0, l_0 = R/\bar{\rho}, n = 1, 2, \dots$ )

$$P(\nu_\mu \rightarrow \nu_e) = |\nu_e|^2 \approx (\delta_n^2/\Omega_n^2) \sin^2(\Omega_n \tau), \quad (2)$$

где  $\delta_n = -\sin 2\theta_V J_n(nl_V/l_1), \quad l_1 = R/\rho_1; \quad \Omega_n = \sqrt{(\bar{\omega} - n\omega/2)^2 + \delta_n^2}; \quad J_n$  — функция Бесселя. При

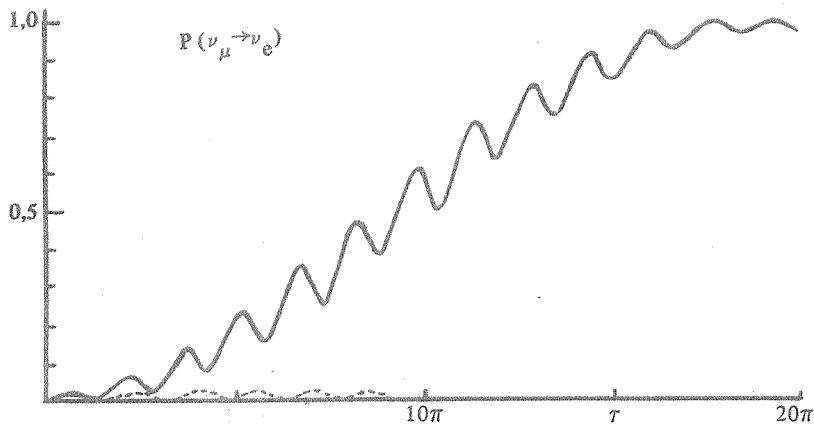


Рис. 1. Зависимость вероятности перехода  $P(\nu_\mu \rightarrow \nu_e)$  от расстояния вдоль пучка нейтрино.

точном параметрическом резонансе  $\Omega_n = \delta_n$  и амплитуда осцилляций (2) достигает единицы, причем длина осцилляции  $l_{\text{res}}^{(n)} = l_v/\delta_n$ . При  $\theta_v \ll 1$  и  $l_v/l_0$ ,  $l_v/l_1 \ll 1$ , когда влияние вещества приводит лишь к малым поправкам в диагональных членах гамильтониана уравнения (1),  $l_{\text{res}}^{(1)} \approx l_1/\sin 2\theta_v \gg l_v$ , а относительная ширина резонанса  $\Delta\omega/\omega \approx (l_v/l_1)\sin 2\theta_v \ll 1$ .

Эти приближенные соотношения подтверждаются результатом численного решения уравнения (1) (рис. 1) при  $\sin^2 2\theta_v = 10^{-2}$ ;  $\bar{\rho} = \rho_1 = 5 \text{ г}/\text{см}^3$ ,  $l_v/l_0 = l_v/l_1 \approx 0,36$ ,  $\omega \approx 2\bar{\omega}$ . Роль переменной составляющей плотности видна при сопоставлении сплошной кривой с пунктирной, отвечающей  $\rho_1 = 0$ . Такой механизм усиления осцилляций нейтрино может играть роль в астрофизических периодических структурах.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Wolfenstein L. Phys. Rev., D20, 2634 (1979); D17, 2369 (1978).
2. Понтекорво Б. М., Биленский С. М. УФН, 123, № 2, 181 (1977).
3. Barger V. et al. Phys. Rev., D22, 2718 (1981).
4. Михеев С. П., Смирнов А. Ю. ЯФ, 42, № 6, 1441 (1985).
5. Pusch G. D. Nuovo Cimento, A74, № 2, 149 (1983).

Поступила в редакцию 10 февраля 1986 г.