

## ФЕРРОМАГНИТНЫЙ ДЕТЕКТОР (ПСЕВДО) ГОЛДСТОУНОВСКИХ БОЗОНОВ

*П.В.Воробьев, И.В.Колоколов, В.Ф.Фогель*

В этой работе мы обсуждаем лабораторный эксперимент по генерации и детектированию псевдоскалярных голдстоуновских бозонов (арион, аксион, майорон и т. д.) с помощью когерентной конверсии арион-фотон на резонансной системе замагниченных спинов пара- или ферромагнитной среды.

1. Эта работа посвящена обсуждению нового эксперимента по поиску экзотического дальнодействия, связанного с обменом безмассовым или очень легким (псевдо) голдстоуновским бозоном (арионом<sup>1, 2</sup> или аксионом<sup>3</sup>).

Эксперименты по поиску таких дальнодействий интересны как с общефизической точки зрения (новая дальнодействующая сила!), так и потому, что позволяют получить (косвенную) информацию о физике в области энергий  $10^6 - 10^{19}$  ГэВ, в области, совершенно недоступной для ускорителей. Перспективными выглядят методы поиска экзотических взаимодействий и соответствующих им бозонов по их макроскопическим проявлениям (например, аномалии во взаимодействии спин-поляризованных тел). Действительно, взаимодействие, возникающее при обмене арионом, рассмотренное в работах<sup>1, 2</sup>, приводит к появлению квазимагнитных сил, действующих между поляризованными телами. Собственно же магнитное взаимодействие может быть эффективно подавлено сверхпроводящими экранами<sup>4</sup>.

Имеются экспериментальные ограничения на  $G_a$  – константу фермион-фермионного взаимодействия за счет обмена арионом:

$$G_a < 10^{-2} G_F \quad ^{5, 6}, \quad G_a < 10^{-3} G_F \quad ^{4}$$

2. Лагранжиан взаимодействия ариона (a) с электроном (e)<sup>1, 2</sup>:

$$\mathcal{L}_{ae} = q a \bar{e} i \gamma_5 e, \quad (1)$$

где  $q$  – безразмерный арионный заряд ( $G_a^{1/2} \sim q/m_e$ ) в низкоэнергетическом пределе порождает эффективный лагранжиан взаимодействия арионного поля с замагниченной средой:

$$\mathcal{L}_{eff} = \kappa \vec{\nabla} a \cdot \vec{m}. \quad (2)$$

Здесь  $m(r)$  – плотность намагниченности (вернее, переменная ее часть),  $\kappa = \mu_a / \mu_B g$  – отношение арионного магнетона к боровскому и фактору Ланде,  $\mu_a = \sqrt{G_a / 8\pi}$ . Так как взаимодействие (2) подобно взаимодействию с магнитным полем  $\kappa \vec{\nabla} a$ , то возможна следующая постановка эксперимента (см. схематический рис.). Волновод-резонатор, помещенный в межполюсной зазор магнитов, заполнен высокодобротным ферритом.

Частота генератора накачки и приемника равны одной из собственных частот резонатора, заполненного магнетиком. Когерентная спиновая волна в ферромагнетике, возбуждаемая волной накачки, генерирует когерентное аксионное поле. Аксионный пучок, имеющий узкую диаграмму направленности, беспрепятственно проходит через стенки волновода и защиту, поглощающую фотоны, и попадает во второй волновод, также заполненный намагниченным ферритом. Аксионная волна резонансно возбуждает когерентную процессию спинов, что приводит к появлению связанной со спинами слабой электромагнитной волны. Эта электромагнитная волна регистрируется высокочувствительным приемником.

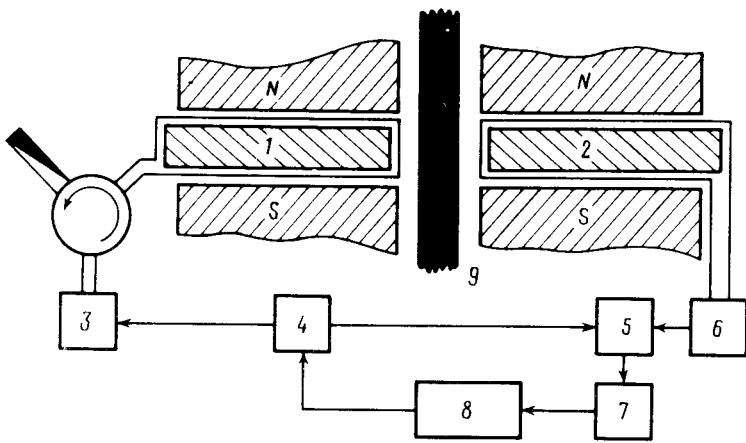


Схема эксперимента. 1, 2 – Волновод-резонатор с ферритовым заполнением, 3 – Мощный СВЧ генератор, 4 – Задающий генератор, 5 – Синхронный детектор, 6 – Высокочувствительный СВЧ усилитель, 7 – АЦП, 8 – ЭВМ, 9 – Экран.

Закон дисперсии  $\Omega_k$  связанных колебаний электромагнитного поля и намагниченности дается формулой<sup>7</sup>:

$$\Omega_k^2 = \frac{1}{2\epsilon} [k^2 + \tilde{\omega}_m^2 \pm \sqrt{(k^2 - \tilde{\omega}_m^2)^2 + 8k^2\omega_m\tilde{\omega}_m}], \quad (3)$$

где  $\epsilon$  – диэлектрическая проницаемость среды,  $\omega_m = 2g\mu_B M_0$ ,  $M_0$  – намагниченность насыщения,

$$\tilde{\omega}_m = \sqrt{\omega_0(\omega_0 + 4\pi\omega_m)}$$

$B_0$  – магнитное поле с учетом размагничивающих факторов. Поскольку  $\epsilon > 1$ , то арионный закон дисперсии  $\Omega_k^2 = k$  имеет точку пересечения с верхней ветвью из (3) при некоторой частоте  $\Omega_0$ . Именно на этой частоте и должен работать генератор. Амплитуда колебаний в первом резонаторе определяется энергетическим балансом: вся поступающая энергия  $\mathcal{E}$  уносится релаксирующими с частотой  $\gamma$  магнонами. Во втором – как амплитуда осциллятора с затуханием  $\gamma$ , находящемся в резонансе с внешней силой. Простые расчеты приводят к следующей формуле для потока энергий  $\mathcal{E}_f$  электромагнитного излучения на выходе второго резонатора (коэффициента конверсии):

$$\frac{\mathcal{E}_f}{\mathcal{E}} = C k^4 (kL) \frac{\Omega_0 \omega_m (\Omega_0 - \tilde{\omega}_m)^2}{\gamma^3 \omega_m}. \quad (4)$$

Здесь  $C = \text{const}$  – фактор порядка 1,  $L$  – длина резонатора,  $k$  – волновой вектор колебаний с частотой  $\Omega_0$ . По порядку величины:

$$\frac{\mathcal{E}_f}{\mathcal{E}} \sim \kappa^4 (kL) (\Omega_0 / \gamma)^3. \quad (5)$$

Характерные добротности доступных ферритов:  $\Omega / \gamma \approx 10^3$  и для  $kL = 10^2$ :

$$\frac{\mathcal{E}_f}{\mathcal{E}} / \kappa^4 \approx 10^{11} \kappa^4. \quad (6)$$

Непосредственная трансформация фотона в аксион и обратно в поперечном магнитном поле<sup>8</sup> дает коэффициент преобразования энергии  $\mathcal{E}_f / \mathcal{E} \approx \alpha^4 \kappa^4 (kL)^4$ , что при тех же значениях параметров:  $\mathcal{E}_f / \mathcal{E} \approx \kappa^4$  – на 11 порядков меньше.

Изменяя частоту накачки и напряженность внешнего поля, можно осуществить короткое возбуждение и поглощение массивного аксиона, если его масса меньше щели в материнском спектре, т. е.  $10^{-4}$  эВ.

в заключение мы хотели бы выразить глубокую благодарность А.А.Ансельму, И.Б.Литарта иловичу и В.Б.Черепанову за стимулирующие обсуждения и полезные советы.

### Литература

1. *Ансельм А.А., Уральцев Н.Г.* Физика элементарных частиц. Материалы XX Зимней школы ЛИЯФ. Л. 1985, с. 3.
2. *Anselm A.A., Uraltsev N.G.* Phys. Lett. B, 1982, **116**, 161.
3. *Peccei R.D., Quinn H.R.* Phys. Rev. Lett., 1977, **38**, 1440.
4. *Vorobyev P.V., Gitars Ya.I.* Phys. Lett., 1988, **208**, 146.
5. *Александров Е.Б. и др.* ЖЭТФ, 1983, **85**, 1890.
6. *Ансельм А.А., Неронов Ю.И.* ЖЭТФ, 1985, **88**, 1946.
7. *White R.M.* Quantum theory of magnetism, Springer-Verlag, Berlin, Heidelberg, New York, 1983; *Гуревич А.Г.* Магнитный резонанс в ферритах и антиферромагнетиках. М.: Наука, 1973.
8. *Anselm A.A.* Phys. Rev. D, 1988, **37**, 2001; *van Bibber K. et al.* Phys. Rev. Lett., 1987, **59**, 759; *Ансельм А.А.* ЯФ, 1985, **42**, 1480.

Институт ядерной физики

Сибирского отделения Академии наук СССР

Поступила в редакцию

26 июня 1989 г.