

С 323
С-594

11/7-64.



ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ
ЛАБОРАТОРИЯ ТЕОРЕТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

С.Н. Соколов

P - 1639

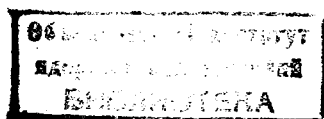
**НЕЛОКАЛЬНЫЕ ПОТЕНЦИАЛЫ
И ВОЗМОЖНОЕ НАРУШЕНИЕ
ВОЗЕ И ФЕРМИ СТАТИСТИК**

Дубна 1964

С.Н. Соколов

P - 1639

НЕЛОКАЛЬНЫЕ ПОТЕНЦИАЛЫ
И ВОЗМОЖНОЕ НАРУШЕНИЕ
БОЗЕ И ФЕРМИ СТАТИСТИК



Дубна 1964

№ 1/2672

Как известно из ядерной физики^{/1/} и из квазипотенциального подхода в квантовой теории поля^{/2/}, учёт внутренней структуры частицы приводит к уравнению Шредингера с нелокальным потенциалом

$$-\nabla^2 \psi(r) + \int V(r, r') \psi(r') dx' = E \psi(r). \quad (1)$$

Обычно обращается мало внимания на новые физические эффекты, связанные с нелокальностью $V(r, r')$. Однако решения уравнения (1) могут качественно отличаться от решений обычного уравнения Шредингера с любым локальным потенциалом $V(r)$.

Возьмем для простоты одномерный случай. Рассмотрим сначала некоторую локальную потенциальную яму, в которой имеется несколько связанных состояний:

$$-\psi_n''(x) + \tilde{V}(x) \psi_n(x) = \tilde{E}_n \psi_n(x). \quad (2)$$

Как легко доказать, при любом конечном $\tilde{V}(x)$ функция основного состояния $\psi_0(x)$ отлична от нуля всюду, функция $\psi_1(x)$ имеет один нуль и так далее: чем больше нулей имеет волновая функция $\psi_n(x)$, тем выше энергия \tilde{E}_n . В нелокальном случае это правило нарушается. Чтобы это увидеть, возьмем потенциал

$$V(x, x') = \tilde{V}(x) \delta(x - x') + \sum_n c_n \psi_n(x) \psi_n(x'), \quad (3)$$

где $\psi_n(x)$ удовлетворяют уравнению (2), а c_n — произвольные (вещественные) константы. Тогда собственные функции $\psi_n(x)$, удовлетворяющие нелокальному уравнению

$$-\psi_n''(x) + \int V(x, x') \psi_n(x') dx' = E_n \psi_n(x), \quad (4)$$

совпадают с $\psi_n(x)$, причём уровни энергии E_n , очевидно, равны

$$E_n = \tilde{E}_n + c_n. \quad (5)$$

Выбирая подходящим образом константы c_n , мы можем расположить состояния $\psi_n(x)$ в любой энергетической последовательности, например, превратить в основное состояние волновую функцию с n нулями или поднять некоторое связанное состояние выше уровня непрерывного спектра.

В рамках уравнения (1) нет глубокой разницы между различными и тождественными частицами. Последние являются не более чем предельным случаем почти неразличимых частиц. Чтобы это увидеть, достаточно рассмотреть билакальный потенциал

$$V(r, r') = b(|r|) [\delta(r - r') + \delta(r + r')] + f(|r|) [\delta(r - r') - \delta(r + r')], \quad (6)$$

где $r = r_1 - r_2$ - вектор относительного положения частиц 1,2, а функция $\delta(r)$, как обычно, равна $\delta(x)\delta(y)\delta(z)$. Уравнение (4) с потенциалом (6) эквивалентно системе двух уравнений (2): одно уравнение только для четных состояний и с потенциалом $V(r) = 2b(|r|)$, другое - только для нечетных состояний и с потенциалом $V(r) = 2f(|r|)$. Если $f(|r|)$ положителен и очень велик, то частицы 1,2 ведут себя, за исключением очень высоких энергий, как тождественные Бозе-частицы с симметричными волновыми функциями и взаимодействующие при помощи локального потенциала $2b(|r|)$. Если же большим и положительным является потенциал $b(|r|)$, то частицы 1,2 ведут себя подобно фермионам. Для полной аналогии в потенциал нетрудно ввести спиновую переменную $s = s_1 - s_2$:

$$V(r, s, r', s') = b(|r|, |s|) [\delta(r-r')\delta_{s,s'} + \delta(r+r')\delta_{s,-s'}] + \\ + f(|r|, |s|) [\delta(r-r')\delta_{s,-s'} - \delta(r+r')\delta_{s,s'}]. \quad (7)$$

С экспериментальной точки зрения вопрос о том, являются ли известные элементарные частицы тождественными принципиально или при достаточно высоких энергиях симметрия волновых функций, связанные с Бозе и Ферми статистиками, нарушаются, является открытым. Если нелокальность - эффект внутренней структуры частиц или не открытых еще свойств пространства-времени, то нарушения свойств тождественности едва ли можно ожидать при энергиях ниже собственной массы взаимодействующих частиц. Что касается более высоких энергий, то экспериментальная информация относительно свойств тождественности бедна и никогда серьезно не анализировалась.

Автор благодарен М.И. Подгорецкому за обсуждения.

Л и т е р а т у р а

1. H.Feshbach. Ann. of Phys., 5, 357 (1958).
2. A.A.Logunov, A.N.Tavkhelidze. Nuovo Cim., 29, 380 (1963).

Рукопись поступила в издательский отдел
13 апреля 1964 г.