

УДК 530.1; 539.12

В.В.Андреев<sup>1</sup>, К.С.Бабич<sup>1</sup>, Е.С.Чеботарева<sup>2</sup>

### КРИТИЧЕСКОЕ ЗНАЧЕНИЕ КУЛОНОВСКОГО ПАРАМЕТРА В РЕЛЯТИВИСТСКОЙ СВЯЗАННОЙ СИСТЕМЕ

<sup>1</sup> Гомельский государственный университет им. Ф. Скорины, ул. Советская, 104, 246019 Гомель, Беларусь

[vik.andreev@gsu.by](mailto:vik.andreev@gsu.by)

<sup>2</sup> ГОУ ВПО Брянский государственный университет им. акад. И.Г. Петровского, филиал в г. Новозыбкове, РФ

В квантовых системах с кулоновским потенциалом  $V(r) = -\alpha/r$ , ( $\alpha > 0$ ) имеется критическое значение параметра  $\alpha$ , при котором не существует дискретного энергетического спектра. В работе [1] (см. также ссылки в [2]) было показано, что и релятивистское обобщение уравнения Шредингера – бесспиновое уравнение Солпитера

$$H\Phi_n = \left[ \sqrt{\vec{k}^2 + m_1^2} + \sqrt{\vec{k}^2 + m_2^2} + V(r) \right] \Phi_n = E_n \Phi_n, \quad (1)$$

будет также иметь критическое значение. В данной работе предложена методика оценки критических значений на основе решения уравнения (1) вариационным и численным методом.

В вариационном подходе решение уравнения (1) сводится к задаче на собственные значения (СЗ) с использованием разложения исходной волновой функции (ВФ)  $\Phi$  по некоторому полному набору состояний пробных ВФ  $\Psi_k$ :

$$\sum_{k=0}^{n-1} a_k \langle \Psi_k | \hat{H} | \Psi_{k'} \rangle \equiv \sum_k a_k \langle H \rangle_{k,k'} = \hat{E}_n a_{k'} \quad (2)$$

Элементы матрицы  $\langle H \rangle_{n,n'}$ , после вычисления угловой части с помощью пробных ВФ представляют интегралы вида

$$\begin{aligned} \langle H \rangle_{n\ell} = & \int_0^\infty \tilde{\psi}_{n\ell}^*(k) [\sqrt{k^2 + m_1^2} + \sqrt{k^2 + m_2^2}] \tilde{\psi}_{n\ell}(k) k^2 dk + \\ & + \int_0^\infty \psi_{n\ell}^*(r) V(r) \psi_{n\ell}(r) r^2 dr, \quad r = |\vec{r}|, k = |\vec{k}|. \end{aligned} \quad (3)$$

Здесь  $\tilde{\psi}_{n\ell}(k)$  – фурье-образ ВФ  $\psi_{n\ell}(r)$ .

Решение уравнения (1) также можно проводить численным методом. Применяя разработанную нами методику численных расчетов, можно, используя квадратурные формулы для полуспектрального метода Чебышева [3], свести интегральное уравнение (1) к задаче на СЗ:  $H_{ji} \tilde{\psi}_i(k) = \varepsilon \tilde{\psi}_i(k)$ . Матрица в левой части при этом имеет вид

$$H_{ji} = \sum_{i=1}^N \left( W_{ji} + \left[ \sqrt{k_j^2 + m_1^2} + \sqrt{k_j^2 + m_2^2} \right] \delta_{ji} \right), \quad (4)$$

где  $W_{ji}$  — матрица, связанная с потенциальной частью в (1).

Используя вариационный либо численный метод для уравнения (1) с кулоновским потенциалом приходим к задаче на СЗ

$$\text{Det} \| H(\alpha, \beta) - I \times E \| = 0, \quad (5)$$

Производя переход к безразмерным переменным посредством соотношений:  $\langle H \rangle \rightarrow \beta \langle \tilde{H} \rangle$  и  $E \rightarrow \beta \tilde{E}$  задача (5) переходит в решение уравнения

$$\text{Det} \left\| \left\langle \tilde{H}(\alpha, m/\beta) \right\rangle - I \times \tilde{E} \right\| = 0, \quad (6)$$

поскольку  $\beta \neq 0$ .

Критическому значению кулоновского параметра  $\alpha = \alpha_{crit.}$  соответствует предельный переход при  $\beta \rightarrow \infty$  [2]. Выполняя предельный переход  $\beta \rightarrow \infty$  в (6) приходим к уравнению

$$\text{Det} \left\| \left\langle \tilde{H}(\alpha_{crit.}, 0) \right\rangle \right\| = \text{Det} \left\| \left\langle \tilde{T}((m/\beta) = 0) + \tilde{V}(\alpha_{crit.}) \right\rangle \right\| = 0, \quad (7)$$

где

$$\left\langle \tilde{H} \right\rangle_{n,n'} = 2 \int_0^\infty \tilde{\psi}_{n\ell}^C(\tilde{k}) \tilde{\psi}_{n'\ell}^C(\tilde{k}) \tilde{k}^3 d\tilde{k} - \alpha_{crit.} \int_0^\infty \psi_{n\ell}^C(\tilde{r}) \psi_{n'\ell}^C(\tilde{r}) \tilde{r} d\tilde{r} \quad (8)$$

с безразмерными волновыми функциями

$$\psi_{n\ell}^C(\tilde{r}) = \sqrt{\frac{8n!}{(n+2\ell+2)!}} (2\tilde{r})^\ell e^{-\tilde{r}} L_n^{2\ell+2}(2\tilde{r}).$$

В итоге, уравнение (7) с матричными элементами (8) определяет набор  $n$  критических значений  $\alpha_{crit}$  для  $n$  уровней энергии  $E$ .

Для простейшего случая  $n = \ell = 0$ ,  $n' = 0$  верхняя граница  $\alpha_{crit}$  может быть легко рассчитана аналитически. Полученное значение  $\alpha_{crit} = 16/(3\pi)$  совпадает с результатом работы [2], что косвенно подтверждает правильность методики.

Численное решение системы (7) для  $n = n' = 30$  приводят к тому, что оценка для критического значения при этом равна

$$\alpha_{crit} \leq 1,09,$$

что согласуется с оценкой  $\alpha_{crit} \leq 1$ , полученной в работе [4].

- [1] Herbst, I. Spectral Theory of the operator / I.Herbst // Commun.Math.Phys. - 1977. - Vol. 53. - P. 285-294.
- [2] Lucha, W. Relativistic Coulomb problem: Energy levels at the critical coupling constant analytically / W.Lucha, F.F.Schoberl // Phys.Lett. - 1996. - Vol. B387. - P. 573-576.
- [3] Андреев, В. В. Решение интегральных уравнений для квантовых двухчастичных систем с корнелским потенциалом в импульсном пространстве/ В. В. Андреев, К. С.Бабич// Весці НАН Б. Сер.фіз.-мат. навук. – 2011.-№ 3, С.54-59.
- [4] Martin, A. Semirelativistic stability and critical mass of a system of spinless bosons in gravitational interaction/A.Martin, S.M.Roy //Phys.Lett.- 1989. - Vol. B233.-P.407-412.