

А. В. Павленко

(ГГУ имени Ф. Скорины, Гомель)

Науч. рук. **Ю. А. Гришечкин**, канд. физ.-мат. наук, доцент

**РЕШЕНИЕ УРАВНЕНИЯ ЛОГУНОВА–ТАВХЕЛИДЗЕ
С СЕПАРАБЕЛЬНЫМ ПОТЕНЦИАЛОМ
В ДВУМЕРНОМ СЛУЧАЕ**

Уравнение Логунова-Тавхелидзе, описывающее связанные состояния двух скалярных частиц одинаковой массы m , в двумерном импульсном представлении имеет следующий вид:

$$(E^2 - E_p^2) \psi(\mathbf{p}) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int V(\mathbf{p}, \mathbf{k}) \psi(\mathbf{k}) \frac{m}{E_k} d^2 \mathbf{k}, \quad E_p = \sqrt{\mathbf{p}^2 + m^2}, \quad (1)$$

где $0 < 2E < 2m$ – энергия двухчастичной системы, \mathbf{p} – относительный импульс в системе центра масс, $\psi(\mathbf{p})$ – волновая функция, $V(\mathbf{p}, \mathbf{k})$ – релятивистский потенциал.

В полярных координатах представим искомую волновую функцию $\psi(\mathbf{p})$ и потенциал $V(\mathbf{p}, \mathbf{k})$ в форме [1, 2]

$$\psi(\mathbf{p}) = \frac{1}{\sqrt{p}} \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} \psi_{\mu}(p) \exp(i\mu\varphi), \quad V(\mathbf{p}, \mathbf{k}) = \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} V_{\mu}(p, k) \exp(i\mu\gamma), \quad (2)$$

где $\psi_{\mu}(p)$ – парциальная волновая функция, $V_{\mu}(p, k)$ – парциальный потенциал, $p = |\mathbf{p}|$, φ – угол в полярной системе координат, γ – угол между векторами \mathbf{p} и \mathbf{k} . Подстановка ряда (2) в (1) приводит к интегральному уравнению для парциальной волновой функции

$$(E^2 - E_p^2) \psi_{\mu}(p) = \frac{\sqrt{p}}{(2\pi)^2} \int_0^{\infty} \sqrt{k} V_{\mu}(p, k) \frac{m}{E_k} \psi_{\mu}(k) dk. \quad (3)$$

Парциальный потенциал в импульсном представлении связан с двумерным потенциалом в координатном представлении $V(\rho)$ следующим интегральным соотношением [2]:

$$V_{\mu}(p, k) = 2\pi \int_0^{\infty} \rho J_{\mu}(p\rho) V(\rho) J_{\mu}(k\rho) d\rho, \quad (4)$$

где $J_{\mu}(z)$ – функция Бесселя [3]. В данной работе мы рассматриваем δ -потенциал в координатном представлении

$$V(\rho) = -\lambda\delta(\rho - a), \quad (5)$$

где $\lambda > 0, a > 0$ – константы. Подставив (5) в (4) и проинтегрировав, получим следующее выражение для парциального потенциала в импульсном представлении

$$V_{\mu}(p, k) = -\lambda 2\pi a J_{\mu}(pa) J_{\mu}(ka). \quad (6)$$

Потенциал (6) является сепарабельным. Подстановка (6) в (3) позволяет преобразовать интегральное уравнение к следующему выражению:

$$\psi_{\mu}(p) = C \frac{\lambda a}{2\pi} \sqrt{p} \frac{J_{\mu}(pa)}{E_p^2 - E^2}, \quad C = \int_0^{\infty} \sqrt{k} \frac{m}{E_k} J_{\mu}(ka) \psi(k) dk. \quad (7)$$

Для получения условия квантования энергии двухчастичной системы умножим равенство (7) на выражение $\sqrt{p} \frac{m}{E_p} J_{\mu}(pa)$ и проинтегрируем его на интервале $p \in [0; \infty)$. В результате получим равенство

$$1 = \frac{\lambda a}{2\pi} \int_0^{\infty} p \frac{J_{\mu}^2(pa)}{E_p^2 - E^2} \frac{m}{E_p} dp, \quad (8)$$

которое, является условием квантования энергии двухчастичной системы. На рисунке 1 (а) приведены парциальные волновые функции для $\mu = 0$ и различных значений параметров a, λ . Для нормировки приведенных на рисунке волновых функций мы использовали следующее нерелятивистское выражение [1, 4]:

$$\int_0^{\infty} \psi_{\mu}^2(p) dp = 1. \quad (9)$$

На рисунке 1 (б) приведены графики зависимости энергии от величины параметра λ для трех различных значений параметра a . В ходе выполнения вычислений мы полагали, что $m = 1$.

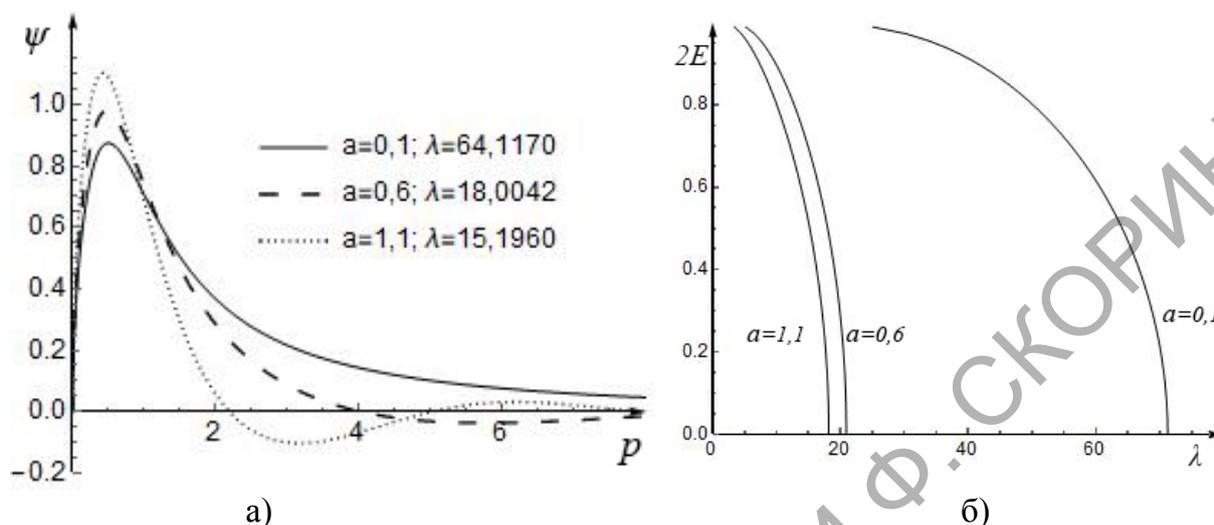


Рисунок 1 – а) волновые функции; б) условие квантования энергии

На рисунке 1 (а) показано, что с ростом параметра a максимумы и минимумы волновых функций смещаются влево вдоль оси op . На рисунке 1(б) видно, что при больших значениях параметра a система двух релятивистских частиц, будет существовать в связанном состоянии при меньших значениях параметра λ .

Литература

1. Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Курс теоретической физики: Учеб. пособ.: Для вузов. В 10 т. Т. III. Квантовая механика (нерелятивистская теория). – 6-е изд., испр. – М.: ФИЗМАТ ЛИТ, 2004. – 800 с.
2. Ктиторов, С. А. Рассеяние электронов в монослойном графене: модель кольцеобразной ямы / С. А. Ктиторов., Н. Е. Фирсова // Физика твердого тела. – 2011 г. – Т. 53. – Вып. 2. – С. 384–388.
3. Arfken, G. Mathematical methods for physicists / G. Arfken, H. Weber, F. Harris – 7-th ed. – San Diego: Academic Press, 2012. – 1205 p.
4. Флюгге, З. Задачи по квантовой механике: в 2 т. / З. Флюгге. – 3 изд. – Москва: ЛКИ, 2010. – Т. 1. – 344 с.