

Одномерный оператор Шредингера возникает во многих областях математической физике. Следующие теоремы выражают собственные функции операторов Шредингера с полиномиальными потенциалами через собственную функцию обыкновенных коммутирующих дифференциальных операторов ранга два.

Напомним, что если дифференциальные операторы $L_n = \sum_{i=0}^n u_i(x)\partial_x^i$, $L_m = \sum_{j=0}^m v_j(x)\partial_x^j$ коммутируют, то по лемме Бурхнала–Чаунди существует ненулевой полином $R(z, w)$ такой, что $R(L_n, L_m) = 0$. Полином $R(z, w)$ определяет спектральную кривую $\Gamma = \{(z, w) \in \mathbb{C} : R(z, w) = 0\}$. Если ψ — совместная собственная функция $L_n\psi = z\psi$, $L_m\psi = w\psi$, то $P = (z, w) \in \Gamma$. Рангом пары L_n, L_m называется $l = \dim\{\psi : L_n\psi = z\psi, L_m\psi = w\psi\}$, где (z, w) — точка общего положения на Γ .

Сформулируем наши результаты.

Теорема 1. Пусть φ — решение уравнения $(\partial_x^2 + \alpha_3x^3 + \alpha_2x^2 + \alpha_1x + \alpha_0)\varphi = 0$ и

$$L_4 = (\partial_x^2 + \alpha_3x^3 + \alpha_2x^2 + \alpha_1x + \alpha_0)^2 + \alpha_3g(g+1)x.$$

Тогда

1. Если $g = 2$, z — решение уравнения

$$z^2 + 4\alpha_2z + 12\alpha_1\alpha_3 = 0,$$

то $L_4\psi = z\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = 6\alpha_3x + z + 4\alpha_2$.

2. Если $g = 4$, z — решение уравнения

$$z^3 + 20\alpha_2z^2 + 16(4\alpha_2^2 + 13\alpha_1\alpha_3)z + 320\alpha_3(7\alpha_0\alpha_3 + 2\alpha_1\alpha_2) = 0,$$

то $L_4\psi = z\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = 280\alpha_3^2x^2 + 20\alpha_3(z + 16\alpha_2)x + z^2 + 20\alpha_2z + 64\alpha_2^2 + 168\alpha_1\alpha_3$.

Теорема 2. Пусть φ — решение уравнения $(\partial_x^2 + \alpha_4x^4 + \alpha_3x^3 + \alpha_2x^2 + \alpha_1x + \alpha_0)\varphi = 0$ и

$$L_4^\sharp = (\partial_x^2 + \alpha_4x^4 + \alpha_3x^3 + \alpha_2x^2 + \alpha_1x + \alpha_0)^2 + 2g(g+1)x(\alpha_3 + 2\alpha_4x).$$

Тогда

1. Если $g = 1$, $z = \frac{\alpha_3^2}{\alpha_4} - 4\alpha_2$, то $L_4^\sharp\psi = z\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = 4\alpha_4x + \alpha_3$.

2. Если $g = 2$, z — решение уравнения

$$z^2 - \left(\frac{3\alpha_3^2}{\alpha_4} - 16\alpha_2\right)z + 24\alpha_1\alpha_3 + 192\alpha_0\alpha_4 = 0,$$

то $L_4^\sharp\psi = z\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = 24\alpha_4^2x^2 + 12\alpha_3\alpha_4x - 3\alpha_3^2 + \alpha_4(z + 16\alpha_2)$.

Теорема 3. Пусть φ — решение уравнения $(\partial_x^2 + \alpha_1e^x + \alpha_0 + \frac{1}{4}(g + \varepsilon)^2)\varphi = 0$ и

$$L_4^\sharp = (\partial_x^2 + \alpha_1e^x + \alpha_0)^2 + \alpha_1g(g+1)e^x.$$

Тогда

1. Если $\varepsilon = 0$, то $L_4^\sharp\psi = -\frac{1}{4}g^2(4\alpha_0 + g^2)\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = e^{gx/2}$.

2. если $\varepsilon = 1$, то $L_4^\sharp\psi = -\frac{1}{4}(g+1)^2(4\alpha_0 + (g+1)^2)\psi$, где $\psi = p\varphi$, $p(x) = e^{-(g+1)x/2}$.