

Л. Ф. Баранник, В. И. Лагно, В. И. Фущич

## Подалгебры алгебры Пуанкаре AP(2, 3) и симметрийная редукция нелинейного ультрагиперболического уравнения Даламбера. I

**1. Введение.** Рассмотрим нелинейное ультрагиперболическое уравнение Даламбера в  $(2+3)$ -мерном псевдоевклидовом пространстве

$$\square u = F \left( u, \frac{\partial u}{\partial x_\mu} \frac{\partial u}{\partial x^\mu} \right), \quad (1)$$

где

$$\square u = u_{11} + u_{22} - u_{33} - u_{44} - u_{55}, \quad u_{\mu\nu} = \frac{\partial^2 u}{\partial x_\mu \partial x_\nu}, \quad u \equiv u(x); \quad (2)$$

$$x = (x_1, x_2, x_3, x_4, x_5); \quad \nu, \mu = 1, \dots, 5;$$

$$\frac{\partial u}{\partial x_\mu} \frac{\partial u}{\partial x^\mu} = (u_1)^2 + (u_2)^2 - (u_3)^2 - (u_4)^2 - (u_5)^2, \quad u_\mu \equiv \frac{\partial u}{\partial x_\mu}, \quad (3)$$

$F$  — произвольная гладкая функция.

Редукция волнового уравнения (1) в  $(1+3)$ -мерном пространстве осуществлена в [1, 2]. Пятимерное уравнение (1)–(3) можно рассматривать как естественное обобщение линейного уравнения Клейна — Гордона — Фока; оно часто встречается в квантовой теории с фундаментальной длиной [3], в супергравитации, в квантовой теории частиц с переменной массой и спином [4].

К настоящему времени нет каких-либо эффективных методов решения многомерных нелинейных дифференциальных уравнений в частных производных (ДУЧП). Для ДУЧП специального вида, обладающих нетривиальной симметрией, одним из конструктивных способов исследования многомерных ДУЧП является метод редукции. Основы этого метода были заложены в классических трудах Софуса Ли и в настоящее время они интенсивно применяются и развиваются в различных направлениях [1, 2, 5—7].

Уравнение (1) инвариантно относительно группы Пуанкаре  $P(2, 3)$  — группы вращений и сдвигов в пятимерном псевдоевклидовом пространстве с сигнатурой  $(++--)$ . Алгебру Ли этой группы обозначим символом  $AP(2, 3)$ .

Провести редукцию какого-либо ДУЧП означает следующее [1, 5]: описать, например, все анзаки вида

$$u(x) = f(x) \varphi(\omega_1, \dots, \omega_s), \quad 1 \leq s \leq 4, \quad (4)$$

при которых уравнение (1) сводится к уравнению для неизвестной функции  $\varphi(\omega)$ ,  $\omega = \{\omega_1, \dots, \omega_s\}$ , и в это уравнение входят только «новые» переменные  $\omega$ . Число «новых» переменных  $\omega$ , по крайней мере, на единицу меньше числа «старых» переменных  $x = \{x_1, \dots, x_5\}$ . Ясно, что для редукции уравнения (1) необходимо в явном виде построить функцию  $f(x)$  и переменные  $\omega$ . С этой целью исследуем решетку подалгебр алгебры инвариантности  $AP(2, 3)$  уравнения (1). Зная неэквивалентные подалгебры алгебры  $AP(2, 3)$ , найдем все наборы переменных  $\omega$ , при которых анзак (4) (рассматриваем простейший случай, когда  $f(x) = 1$ ) сведет пятимерное уравнение (1) к нескольким ДУЧП в  $s$ -мерном пространстве относительно переменных  $\omega$ .

Итак, основной задачей редукции (более точно симметрийной редукции) является описание всех неэквивалентных подалгебр алгебры  $AP(2, 3)$ . Полное решение этой задачи для алгебры  $AP(2, 2)$  и одного класса подалгебр алгебры  $AP(2, 3)$  дано в настоящей работе, и на ее основе получена система редуцированных уравнений для (1). В литературе исследована относительно определенной сопряженности решетка подалгебр таких алгебр:  $AP(1, 3)$  [8],  $AO(1, 4)$  [9],  $AP(1, 4)$  [10],  $AP(2, 2)$  [11],  $AP(1, 4)$  [12].

В п. 2 первой части работы введены необходимые понятия и определения, в п. 3 описаны все подалгебры коразмерности 1 алгебры  $AP(2, 3)$ . В п. 1 второй части работы проведена классификация подалгебр алгебры  $AP(2, 2)$ , в п. 2 построены инварианты подалгебр алгебр  $AP(2, 2)$  и  $AP(2, 3)$ , а в п. 3 осуществлена симметрийная редукция уравнения (1).

**2. Основные понятия.** Обобщенной группой Пуанкаре  $P(2, n)$  называется мультиплекативная группа матриц

$$\begin{pmatrix} \Lambda & Y \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$$

где  $\Lambda \in O(2, n)$ ,  $Y \in R^{(2+n)}$ . Алгебра Ли  $AP(2, n)$  этой группы определяется такими коммутационными соотношениями:

$$\begin{aligned} [J_{\alpha\beta}, J_{\gamma\delta}] &= g_{\alpha\delta}J_{\beta\gamma} + g_{\beta\gamma}J_{\alpha\delta} - g_{\alpha\gamma}J_{\beta\delta} - g_{\beta\delta}J_{\alpha\gamma}, \\ [P_\alpha, J_{\beta\gamma}] &= g_{\alpha\beta}P_\gamma - g_{\alpha\gamma}P_\beta; \quad J_{\beta\alpha} = -J_{\alpha\beta}; \quad [P_\alpha, P_\beta] = 0, \end{aligned} \quad (5)$$

где  $g_{11} = g_{22} = -g_{33} = \dots = -g_{n+2, n+2} = 1$ ,  $g_{\alpha\beta} = 0$  при  $\alpha \neq \beta$ ,  $\alpha, \beta, \gamma, \delta = 1, \dots, n+2$ .

Если считать, что  $AP(2, n)$  является алгеброй Ли векторных полей на  $R^7(2, n)$ , то инфинитезимальные операторы (5) представляются такими дифференциальными операторами первого порядка:  $J_{\alpha\beta} = g^{\alpha\gamma}x_\gamma\partial_\beta - g^{\beta\gamma}x_\gamma\partial_\alpha$  (псевдовращения),  $P_\alpha = \partial_\alpha$  (трансляции), где  $\partial_\alpha \equiv \partial/\partial x_\alpha$  ( $\alpha, \beta, \gamma = 1, \dots, n+2$ ).

Пусть  $G$  — подгруппа Ли группы  $P(2, n)$ ,  $\langle X_1, \dots, X_s \rangle = AG$ -алгебра Ли группы  $G$ . Не тождественно постоянная функция  $f(x) = f(x_1, \dots, x_{n+2})$  называется инвариантом группы  $G$ , если  $f(x)$  постоянна на  $G$ -орбите каждой точки  $x \in R(2, n)$ . Известно [6], что  $f(x)$  является инвариантом  $G$  тогда и только тогда, когда

$$X_i f(x) = 0 \quad (6)$$

для всех  $i = 1, \dots, s$ . Пусть  $r_*$  — общий ранг касательного отображения группы  $G$  [6], а  $m = n+2-r_*$ . Если  $r_* < n+2$ , то существует система  $m$  функционально независимых инвариантов  $f_1(x), \dots, f_m(x)$ , обладающая тем свойством, что любой инвариант группы  $G$  имеет вид  $\Psi(f_1(x), \dots, f_m(x))$ . Этую систему инвариантов будем называть полной системой инвариантов группы  $G$  или алгебры  $AG$ . Число  $r_*$  назовем рангом алгебры  $AG$ , а число  $m$  — коразмерностью  $AG$ .

Пусть  $L_1$  и  $L_2$  — подалгебры алгебры  $AP(2, n)$ . Если для некоторого элемента  $C \in P(2, n)$  подалгебры  $CL_1C^{-1}$  и  $L_2$  обладают одними и теми же инвариантами, то подалгебры  $L_1, L_2$  будем называть эквивалентными. В этом случае используем обозначение  $L_1 \approx L_2$ .

Если функции  $f_i(x)$ ,  $i = 1, \dots, k$ , являются инвариантами ненулевой подалгебры  $L$  алгебры  $AP(2, n)$ , то  $L$  будем называть алгеброй инвариантности данной системы функций. Алгебра инвариантности называется минимальной, если она неэквивалентна ни одной своей собственной подалгебре. Из эквивалентности минимальных алгебр инвариантности не вытекает их сопряженность относительно группы внутренних автоморфизмов группы  $P(2, n)$ . Например, алгебры  $\langle J_{13} - J_{35}, P_1 + P_5 \rangle, \langle P_3, P_1 + P_5 \rangle$  являются минимальными алгебрами инвариантности для функций  $x_1 - x_5, x_2, x_4$  в пространстве  $R(2, 3)$ . Очевидно, эти алгебры не являются  $P(2, 3)$ -сопряженными. В то же время, поскольку для любых  $X_1, X_2 \in AP(2, n)$  имеем  $[X_1, X_2] = X_1X_2 - X_2X_1$ , то для системы инвариантов каждой подалгебры







гебр  $\mathfrak{C} \subset AP(2, 3)$ , проекции которых на  $AO(2, 3)$  не сопряжены подалгебрам алгебры  $A Opt(1, 2)$ . Пусть  $G_a = J_{1a} - J_{a5}$ ,  $a = 2, 3, 4$ ,  $AO(2, 4) = \langle J_{cd} | c, d = 2, 3, 4 \rangle$ ,  $AP(\tilde{1}, 2)' = \langle G_2, G_3, G_4 \rangle \oplus (AO[2, 4] \oplus \langle J_{15} \rangle)$ . Так как  $J_{15} = (Z - D)/2$ ,  $G_2 = (M + 2S)/2$ ,  $G_4 = (M - 2S)/2$ , то  $J_{15}, G_2, G_3, G_4 \in A Opt(1, 2)$ . Отсюда вытекает, что подалгебра  $\mathfrak{F}$  алгебры  $AP(\tilde{1}, 2)'$  не сопряжена подалгебре алгебры  $A Opt(1, 2)$  тогда и только тогда, когда ее проекция  $\mathfrak{N}$  на  $AO(2, 4)$  не имеет инвариантных изотропных подпространств в пространстве  $\langle P_2, P_3, P_4 \rangle$ . Последнее условие выполняется тогда и только тогда, когда  $\mathfrak{N}$  сопряжена одной из алгебр  $AO(2, 4)$ ,  $\langle J_{34} \rangle$ .

Пусть  $\mathcal{L}$  — подалгебра коразмерности 1 алгебры  $AP(2, 3)$ , не эквивалентная  $AO(2, 3)$ ,  $\langle P_1 \rangle \oplus K$ ,  $L \oplus \langle P_5 \rangle$ ;  $\pi$  — проектирование  $\mathcal{L}$  на  $AO(2, 3)$ ;  $\mathfrak{F} = \pi(\mathcal{L}) \subset AP(\tilde{1}, 2)'$ ,  $\mathfrak{N} = \langle J_{34} \rangle$ . В силу леммы 3.1 [12] алгебра  $\mathcal{L}$  содержит свою проекцию  $W$  на  $\langle G_3, G_4, P_3, P_4 \rangle$ . Если  $W = 0$ , то функция  $x_3^2 + x_4^2$  будет инвариантом  $\mathcal{L}$ , а потому  $\mathcal{L} \approx \langle J_{34}, P_1, P_2, P_5 \rangle$ . Если  $P_3, P_4 \in W$ , то  $\mathcal{L} \approx \mathcal{L}'$ , где  $\pi(\mathcal{L}') \subset A Opt(1, 2)$ . Пусть  $W \neq 0$  и  $P_3, P_4 \notin W$ . Тогда  $W$  обладает базисом  $G_3 + \alpha P_3 + \beta P_4$ ,  $G_4 - \beta P_3 + \alpha P_4$ . Коммутатор этих элементов совпадает с  $2\beta N_1$ . Если  $\beta \neq 0$ , то  $N_1 \notin \mathcal{L}$ . Отсюда легко получить, что  $\mathcal{L} \approx \mathcal{L}'$ , где  $\pi(\mathcal{L}') \subset A Opt(1, 2)$ . Если  $\beta = 0$ , то с точностью до автоморфизма  $\exp(\theta Y_1)$  имеем  $W = \langle G_3, G_4 \rangle$ . Если проекция  $\mathcal{L}$  на  $\langle J_{15} \rangle$  равна 0, то  $x_1 - x_5$  является инвариантом  $\mathcal{L}$ , а потому  $\mathcal{L} \approx \langle N_1, P_2, P_3, P_4 \rangle$ . Если проекция  $\Omega$  на  $\langle N_1, G_2 \rangle$  отлична от 0, то  $\mathcal{L}$  содержит свою проекцию  $\Omega$  на  $\langle N_1, G_2 \rangle$ . Допустим, что  $\Omega = \langle G_2 + \gamma N_1 \rangle$ . Применяя автоморфизм  $\exp(\theta P_2)$ , получаем  $G_2 \in \Omega$ . Если  $N_1 \in \Omega$ , то  $\mathcal{L} \approx \mathcal{L}'$ , где  $\pi(\mathcal{L}') \subset A Opt(1, 2)$ . Если  $N_1 \notin \Omega$ , то  $\mathcal{L} \approx AO(2, 3)$  или  $\mathcal{L} \approx L \oplus \langle P_5 \rangle$ .

Случай  $\mathfrak{F} = \pi(\mathcal{L})$ ,  $\mathfrak{N} = AO(2, 4)$  рассматривается аналогично. Если проекция  $\mathcal{L}$  на  $AO(2, 3)$  не имеет инвариантных изотропных подпространств в пространстве  $\langle P_1, P_2, P_3, P_4, P_5 \rangle$ , то  $\mathcal{L}$  эквивалентна одной из алгебр  $AO(2, 3)$ ,  $\langle P_1 \rangle \oplus K$ ,  $L \oplus \langle P_5 \rangle$ . Теорема доказана.

- Фущич В. И. Симметрия в задачах математической физики // Теоретико-алгебраические методы исследования в математической физике.— Киев : Ин-т математики АН УССР, 1981.— С. 6—28.
- Fushchich W. I., Serov N. I. The symmetry and some exact solutions of the nonlinear many-dimensional Liouville, d'Alembert and eikonal equations // J. Phys. A : Math. and Gen.—1983.— **16**, N 15.— P. 3645—3656.
- Кадышевский В. Г. Новый подход к теории электромагнитных взаимодействий // Физика элементар. частиц и атом. ядра.— 1980.— **11**, вып. 1.— С. 5—36.
- Фущич В. И. Представления полной неоднородной группы де Ситтера и уравнения в пятимерном подходе // Теор. мат. физика.— 1970.— **4**, № 3.— С. 360—382.
- Фущич В. И. О симметрии и точных решениях многомерных нелинейных волновых уравнений // Укр. мат. журн.— 1987.— **39**, № 1.— С. 116—123.
- Оссянников Л. В. Групповой анализ дифференциальных уравнений.— М. : Наука, 1978.— 400 с.
- Grundland A. M., Harnad J., Winternitz P. Symmetry reduction for nonlinear relativistically invariant equations // J. Math. Phys.— 1984.— **25**, N 4.— P. 791—806.
- Patera J., Winternitz P., Zassenhaus H. Continuous subgroups of the fundamental groups of physics. I. General method and the Poincaré group // Ibid.— 1975.— **16**, N 8.— P. 1597—1624.
- Patera J., Winternitz P., Zassenhaus H. Quantum numbers for particles in de Sitter space // Ibid.— 1976.— **17**, N 5.— P. 717—728.
- Continuous subgroups of the Poincaré group  $P(1,4)$  / W. I. Fushchich, A. F. Barannik, L. F. Barannik, V. M. Fedorchuk // J. Phys. A : Math. and Gen.— 1985.— **18**, № 14.— P. 2893—2899.
- Бараник Л. Ф., Лагно В. И., Фущич В. И. Подалгебры обобщенной алгебры Пуанкаре  $AP(2, n)$ .— Киев, 1985.— 50 с.— (Препринт/АН УССР. Ин-т математики; 85.89).
- Barannik L. F., Fushchich W. I. On subalgebras of the Lie algebra of the extended Poincaré group  $\tilde{P}(1, n)$  // J. Math. Phys.— 1987.— **28**, N 7.— P. 1003—1017.