

# СИМЕТРИЯ ТА ІНТЕГРОВНІСТЬ РІВНЯНЬ МАТЕМАТИЧНОЇ ФІЗИКИ – 2016

## Класифікація лінійних зображень узагальненої алгебри Галілея у випадку тривимірного векторного поля $U$ та їх застосування

Карпалюк Т.О.

Національний технічний університет України "КПІ імені І. Сікорського"  
пр. Перемоги, 37, м. Київ, Україна, 03056  
tamarakarpyuk@ukr.net

### Анотація

Здійснено класифікацію нееквівалентних відносно групи неперервних перетворень еквівалентності лінійних зображень узагальненої алгебри Галілея у випадку тривимірного векторного поля  $U$ . Результати класифікації застосовано для дослідження симетричних властивостей двовимірної системи нелінійних рівнянь конвекції–дифузії

Розглядається клас систем нелінійних рівнянь конвекції–дифузії

$$U_0 = \Delta U + F^i(U)U_i, \quad (1)$$

де  $U \in \mathbb{R}^3$ ,  $x = (x_0, \vec{x})$ ,  $\vec{x} \in \mathbb{R}^2$ ,  $F^i(U)$  — довільні функціональні матриці розмірності  $3 \times 3$ ,  $i = \overline{1, 2}$ , нижній індекс функції означає диференціювання за відповідною змінною.

Справедливе наступне твердження.

**Лема 1** Група вигляду

$$x'_0 = 2cx_0 + q_0, \quad x'_i = cx_i + q_{ij}x_j + r_ix_0 + q_i, \quad (2)$$

$$u^{a'} = k_{ab}u^b + l_a, \quad (3)$$

де  $c, q_0, q_i, r_i, k_{ab}, l_a, q_{ji} = -q_{ij} - \text{const}$ ,  $a, b = \overline{1, 3}$ ,  $i, j = \overline{1, 2}$  є групою неперервних перетворень еквівалентності системи (1).

Розв'язується задача виділення із класу систем (1) таких, які інваріантні відносно алгебри Галілея, розширеної операторами масштабних і проєктивних перетворень. Реалізацією такої алгебри для  $\vec{x} \in \mathbb{R}^2$  є алгебра з базисними генераторами вигляду:

$$\begin{aligned} AG_2(1, 2) = \langle \partial_0, \partial_i, G_i = x_0\partial_i + Q_i, J_{12} = x_1\partial_2 - x_2\partial_1 + Q_3, \\ D = 2x_0\partial_0 + x_i\partial_i + Q_4, \Pi = x_0^2\partial_0 + x_0x_i\partial_i + x_iQ_i + x_0Q_4 + Q_5 \rangle, \end{aligned} \quad (4)$$

де оператори

$$Q_s = (\alpha_{sab}u^b + \beta_{sa})\partial_{u^a}, \quad s = \overline{1, 5} \quad (5)$$

задовольняють комутаційні співвідношення

$$[Q_1, Q_2] = 0, [Q_1, Q_3] = Q_2, [Q_2, Q_3] = -Q_1, \quad (6)$$

$$[Q_1, Q_4] = -Q_1, [Q_2, Q_4] = -Q_2, [Q_3, Q_4] = 0, \quad (7)$$

$$[Q_1, Q_5] = [Q_2, Q_5] = [Q_3, Q_5] = 0, [Q_4, Q_5] = 2Q_5. \quad (8)$$

Встановимо вигляд операторів  $Q_s$ , за яких зображення алгебри (4) будуть нееквівалентні відносно перетворень (2)–(3). Справедливе наступне твердження.

**Теорема 1** З точністю до перетворень еквівалентності (2), (3) існує 12 нееквівалентних зображень алгебри (4), визначених операторами  $Q_1$ – $Q_5$  з наступної таблиці.

Таблиця 1: Нееквівалентні зображення операторів  $Q_1$ – $Q_5$  у випадку поля  $U \in \mathbb{R}^3$ .

№	$Q_1$	$Q_2$	$Q_3$	$Q_4$	$Q_5$
1.	$u^1\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^3}$	$kI+u^2\partial_{u^3}-u^3\partial_{u^2}$	$lI+u^1\partial_{u^1}$	0
2.	$u^1\partial_{u^2}$	$u^3\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^3}-u^3\partial_{u^1}$	$-I-u^2\partial_{u^2}$	$\partial_{u^2}$
3.	$u^1\partial_{u^2}$	$u^3\partial_{u^2}$	$kI+u^1\partial_{u^3}-u^3\partial_{u^1}$	$lI-u^2\partial_{u^2}$	0
4.	$u^1\partial_{u^2}$	$u^3\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^3}-u^3\partial_{u^1}+\varkappa\partial_{u^2}$	$I_{13}+\theta\partial_{u^2}$	0
5.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}+ku^3\partial_{u^3}$	$-I_{12}+lu^3\partial_{u^3}$	0
6.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}$	$-I-u^3\partial_{u^3}$	$\partial_{u^3}$
7.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}$	$-I_{12}+\partial_{u^3}$	0
8.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}+\partial_{u^3}$	$-I-u^3\partial_{u^3}$	$s\partial_{u^3}$
9.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}+\partial_{u^3}$	$-I_{12}+su^3\partial_{u^3}$	0
10.	$\partial_{u^1}$	$\partial_{u^2}$	$u^1\partial_{u^2}-u^2\partial_{u^1}+\partial_{u^3}$	$-I_{12}+l\partial_{u^3}$	0
11.	$\partial_{u^1}+u^1\partial_{u^2}$	$u^3\partial_{u^2}+\partial_{u^3}$	$u^1\partial_{u^3}-u^3\partial_{u^1}$	$-I-u^2\partial_{u^2}$	$k\partial_{u^2}$
12.	$\partial_{u^1}+u^2\partial_{u^3}$	$u^2\partial_{u^1}-\partial_{u^3}$	$u^3\partial_{u^1}-u^1\partial_{u^3}$	$-I_{13}$	0

У таблиці 1  $s \neq 0, k, l \in \mathbb{R}$ ,  $(\varkappa, \theta) \in \{(0, 1), (1, k)\}$ ,  $I_{12} = u^1\partial_{u^1} + u^2\partial_{u^2}$ ,  $I_{13} = u^1\partial_{u^1} + u^3\partial_{u^3}$ .

Отримана класифікація використовується для виділення систем класу (1), інваріантних відносно алгебри (4). Справедливе наступне твердження.

**Теорема 2** З точністю до перетворень еквівалентності (2), (3) система (1) інваріантна відносно алгебри (4) тоді і тільки тоді, коли вона набуває одного з наступних виглядів

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u}\vec{\nabla})\vec{u} &= \Delta\vec{u}, \\ u_0^3 + (\vec{u}\vec{\nabla})u^3 &= \Delta u^3 + u^3 \left( \frac{s}{2}(u_1^1 - u_2^2) + lu_2^2 + \lambda\vec{\nabla}^\perp\vec{u} \right), \end{aligned} \quad (9)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1\partial_{u^2} - u^2\partial_{u^1} + su^3\partial_{u^3}$ ,  $Q_4 = -I_{12} + lu^3\partial_{u^3}$ ,  $Q_5 = 0$ ,  $l \neq 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u}\vec{\nabla})\vec{u} &= \Delta\vec{u}, \\ u_0^3 + (\vec{u}\vec{\nabla})u^3 &= \Delta u^3 + \lambda\vec{\nabla}^\perp\vec{u} + \sin\left(\frac{2}{s}\ln u^3\right)\vec{D}\vec{u} + \cos\left(\frac{2}{s}\ln u^3\right)\vec{D}^\perp\vec{u}, \end{aligned} \quad (10)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1\partial_{u^2} - u^2\partial_{u^1} + su^3\partial_{u^3}$ ,  $Q_4 = -I_{12}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u}\vec{\nabla})\vec{u} &= \Delta\vec{u} + (u^3)^{-\frac{2}{s}-1} \left( \lambda_1\vec{\nabla}u^3 + \lambda_2\vec{\nabla}^\perp u^3 \right), \\ u_0^3 + (\vec{u}\vec{\nabla})u^3 &= \Delta u^3 + u^3 \left( \frac{s}{2}\vec{\nabla}\vec{u} + \lambda_3\vec{\nabla}^\perp\vec{u} \right), \end{aligned} \quad (11)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1\partial_{u^2} - u^2\partial_{u^1}$ ,  $Q_4 = -I_{12} + su^3\partial_{u^3}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u}\vec{\nabla})\vec{u} &= \Delta\vec{u}, \\ u_0^3 + (\vec{u}\vec{\nabla})u^3 &= \Delta u^3 + \psi\vec{\nabla}^\perp\vec{u}, \end{aligned} \quad (12)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1 \partial_{u^2} - u^2 \partial_{u^1}$ ,  $Q_4 = -I_{12}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u} \vec{\nabla}) \vec{u} &= \Delta \vec{u} + e^{-2u^3} (\lambda_1 \vec{\nabla} u^3 + \lambda_2 \vec{\nabla}^\perp u^3), \\ u_0^3 + (\vec{u} \vec{\nabla}) u^3 &= \Delta u^3 + \frac{1}{2} \vec{\nabla} \vec{u} + \lambda_3 \vec{\nabla}^\perp \vec{u}, \end{aligned} \quad (13)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1 \partial_{u^2} - u^2 \partial_{u^1}$ ,  $Q_4 = -I_{12} + \partial_{u^3}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u} \vec{\nabla}) \vec{u} &= \Delta \vec{u}, \\ u_0^3 + (\vec{u} \vec{\nabla}) u^3 &= \Delta u^3 + \frac{s}{2} \vec{\nabla} \vec{u} + \lambda \vec{\nabla}^\perp \vec{u}, \end{aligned} \quad (14)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1 \partial_{u^2} - u^2 \partial_{u^1} + \partial_{u^3}$ ,  $Q_4 = -I_{12} + s \partial_{u^3}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u} \vec{\nabla}) \vec{u} &= \Delta \vec{u}, \\ u_0^3 + (\vec{u} \vec{\nabla}) u^3 &= \Delta u^3 + \lambda \vec{\nabla}^\perp \vec{u} + \sin 2u^3 \vec{D} \vec{u} + \cos 2u^3 \vec{D}^\perp \vec{u}, \end{aligned} \quad (15)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i}$ ,  $Q_3 = u^1 \partial_{u^2} - u^2 \partial_{u^1} + \partial_{u^3}$ ,  $Q_4 = -I_{12}$ ,  $Q_5 = 0$ ;

$$\begin{aligned} \vec{u}_0 + (\vec{u} \vec{\nabla}) \vec{u} &= \Delta \vec{u} + \vec{L} \omega, \\ u_0^3 + (\vec{u} \vec{\nabla}) u^3 &= \Delta u^3 + (\vec{u} \vec{L}) \omega - \omega \vec{\nabla} \vec{u}, \end{aligned} \quad (16)$$

коли  $Q_i = \partial_{u^i} + u^i \partial_{u^3}$ ,  $Q_3 = u^1 \partial_{u^2} - u^2 \partial_{u^1}$ ,  $Q_4 = -I - u^3 \partial_{u^3}$ ,  $Q_5 = 2 \partial_{u^3}$ .

У системах (9)–(16)  $\omega = u^3 - \frac{\vec{u}^2}{2}$ ,  $\vec{L} = \lambda_1 \vec{\nabla} + \lambda_2 \vec{\nabla}^\perp$ ,  $\vec{\nabla} = (\partial_1, \partial_2)$ ,  $\vec{\nabla}^\perp = (\partial_2, -\partial_1)$ ,  $\vec{u} = (u^1, u^2)$ ,  $\vec{D} = (c \vec{\nabla}^\perp, c \vec{\nabla})$ ,  $\vec{D}^\perp = (c \vec{\nabla}, -c \vec{\nabla}^\perp)$ ,  $\vec{c} = (c_1, c_2)$ ,  $\psi = \psi(u^3)$  – довільна гладка функція,  $c_i, \lambda_a, \lambda, k, l, s \neq 0$  – довільні сталі,  $i \in \{1, 2\}$ ,  $a = \overline{1, 3}$ .

## Література

- [1] Lie S. Über die Integration durch bestimmte Integrale von einer Klasse linear partieller Differential gleichung / S. Lie // Arch for Math. – 1881. – V6, № 3. – P. 328–368.
- [2] Фуцич В. И. Симметричный анализ и точные решения уравнений нелинейной математической физики / Фуцич В.И., Штеленъ В.М., Серов Н.И. – К. : Наук. думка, 1989. – 339 с.
- [3] Лагно В.І. Симетрійний аналіз рівнянь еволюційного типу / В.І. Лагно, С.В. Спічак, В.І. Стогній – Праці Інституту математики НАН України: Мат-ка та її застосування. – К., 2002. – Т. 45. – 359 с.
- [4] Серов М.І. Інваріантність системи рівнянь конвекції–дифузії відносно узагальненої алгебри Галілея у випадку тривимірного векторного поля./ М.І. Серов, Т.О. Карпалюк // Математичний вісник НТШ. – Київ. – 2010. – Т.7. – С. 267–288.