

УДК 517.9

Сидоренко Ю.М., Чвартаський О.І.

## МАТРИЧНІ УЗАГАЛЬНЕННЯ ІНТЕГРОВНИХ СИСТЕМ З ІНТЕГРО-ДИФЕРЕНЦІАЛЬНИМИ ЗОБРАЖЕННЯМИ ЛАКСА

Сидоренко Ю.М., Чвартаський О.І. *Матричні узагальнення інтегровних систем з інтегро-диференціальними зображеннями Лакса* // Карпатські математичні публікації. — 2012. — Т.4, №1. — С. 125–144.

Знайдені інтегро-диференціальні зображення Лакса для матричних моделей Деві-Стюартсона (DS-I, DS-II, DS-III), просторово-двовимірних узагальнень рівняння Чена-Лі-Лю та їх вищих симетрій. А саме, модифікованих рівнянь Кортевега-де Вріза, Нижника, тощо. Наведено деякі матричні багатовимірні узагальнення рівняння Бюргерса.

### 1 ВСТУП

#### 1.1 Вихідні поняття та позначення

В цьому розділі ми стисло наводимо необхідні означення та поняття, пов'язані з алгеброю формальних символів псевдодиференціальних (мікродиференціальних) операторів (МДО, див., наприклад [16, 18, 22]).

Розглянемо над полем  $\mathbb{C}$  лінійний простір  $\zeta$  МДО вигляду

$$L \in \zeta = \left\{ \sum_{j=-\infty}^{n(L)} a_j D^j : n(L) \in \mathbb{Z} \right\}, \quad (1)$$

де коефіцієнти  $a_j$  є функціями “просторової” змінної  $x = t_1$  і еволюційних параметрів  $t_2, t_3, \dots$ . Коефіцієнти  $a_j(t)$ ,  $t = (t_1, t_2, \dots)$ , вважаються гладкими функціями векторної змінної  $t$ , яка має скінченну кількість компонент, і належать деякому функціональному простору  $A$ , який є диференціальною алгеброю стосовно звичайних арифметичних дій;  $D := \frac{\partial}{\partial x}$  — оператор диференціювання.

---

2010 *Mathematics Subject Classification*: 33Q58, 37K10, 37K15.

*Ключові слова і фрази*: матричні інтегровні системи, інтегро-диференціальні зображення Лакса, матричні рівняння Бюргерса.

Операції додавання і множення операторів на скаляри (елементи поля  $\mathbb{C}$ ) вводяться так

$$\lambda_1 L_1 \pm \lambda_2 L_2 = \sum_{i=-\infty}^{N_1} \lambda_1 a_{1j} D^j \pm \sum_{j=-\infty}^{N_2} \lambda_2 a_{2j} D^j = \sum_{j=-\infty}^{\max(N_1, N_2)} (\lambda_1 a_{1j} \pm \lambda_2 a_{2j}) D^j, \quad \lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{C}.$$

Структура алгебри Лі на лінійному просторі  $\zeta$  (1) визначається комутатором Лі  $[\cdot, \cdot] : \zeta \times \zeta \rightarrow \zeta$ ,  $[L_1, L_2] = L_1 L_2 - L_2 L_1$ , де композиція (операторне множення) МДО  $L_1$  та  $L_2$  індукується загальним правилом Лейбніца

$$D^n f := \sum_{j=0}^{\infty} \binom{n}{j} f^{(j)} D^{n-j}, \quad (2)$$

$n \in \mathbb{Z}$ ,  $f \in A \subset \zeta$ ,  $f^{(j)} := \frac{\partial^j f}{\partial x^j} \in A \subset \zeta$ ,  $D^n D^m = D^m D^n = D^{n+m}$ ,  $n, m \in \mathbb{Z}$ , де  $\binom{n}{0} := 1$ ,  $\binom{n}{j} := \frac{n(n-1)\dots(n-j+1)}{j!}$ .

Формула (2) задає композицію оператора  $D^n \in \zeta$  і оператора множення на функцію  $f \in A \subset \zeta$  (як оператора нульового порядку) на відміну від позначення  $D^k \{f\} := \frac{\partial^k f}{\partial x^k} \in A$ ,  $k \in \mathbb{Z}_+$ . Розглянемо мікродиференціальний оператор Лакса

$$L := W D W^{-1} = D + \sum_{j=1}^{\infty} U_j D^{-j}, \quad (3)$$

який параметризується нескінченною кількістю динамічних змінних  $U_j = U_j(t_1, t_2, t_3, \dots)$ ,  $j \in \mathbb{N}$ , що залежать від довільного (скінченного) числа незалежних змінних  $t_1 := x$ ,  $t_2$ ,  $t_3, \dots$ , і диференціальним чином виражаються через функціональні коефіцієнти формального одягаючого оператора (оператора перетворення) Захарова-Шабата

$$W = I + \sum_{j=1}^{\infty} w_j D^{-j}. \quad (4)$$

Обернений до формального оператора  $W$  є оператор вигляду

$$W^{-1} = I + \sum_{j=1}^{\infty} a_j D^{-j}, \quad W W^{-1} = W^{-1} W = I,$$

де коефіцієнти  $a_j$ ,  $j \in \mathbb{N}$  є диференціальними поліномами від коефіцієнтів  $w_k$ ,  $k \in \mathbb{N}$  оператора (4). В скалярному випадку ієрархія Кадомцева-Петвіашвілі — це комутативна сім'я еволюційних рівнянь Лакса для оператора (3)

$$\alpha_i L_{t_i} = [B_i, L] := B_i L - L B_i, \quad (5)$$

де  $\alpha_i \in \mathbb{C}$ ,  $i \in \mathbb{N}$ , а оператор  $B_i := (L^i)_+$  є диференціальною частиною  $i$ -ого степеня мікродиференціального символу  $L$ . Символом  $L_{t_i}$  позначається оператор вигляду

$$L_{t_i} := (W D W^{-1})_{t_i} = \sum_{j=1}^{\infty} (U_j)_{t_i} D^{-j}.$$

Під формально транспонованим та ермітово спряженими операторами відповідно розумітимемо вирази

$$L^\tau := -D + \sum_{j=1}^{\infty} (-1)^j D^{-j} U_j^\top, L^* := \bar{L}^\tau.$$

Рівняння Захарова-Шабата (5) виникають у цьому підході внаслідок комутативності двох довільних потоків (5) при  $i = m$  та  $i = n$ :

$$L_{t_m t_n} = L_{t_n t_m} \implies [\alpha_n \partial_{t_n} - B_n, \alpha_m \partial_{t_m} - B_m] = \alpha_m B_{nt_m} - \alpha_n B_{mt_n} + [B_n, B_m] = 0.$$

## 1.2 Нелокальні симетрійні редукції KP-ієрархії

Розглянемо симетрійну  $k$ -редукцію оператора  $L$  [20, 26, 31, 32], яка є нелокальним узагальненням  $k$ -редукцій Гельфанда-Дікого

$$(L^k)_- := (L^k)_{<0} = \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top = \int^x \mathbf{q}(x, t_2, t_3, \dots) \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top(s, t_2, t_3, \dots) \cdot ds, \quad (6)$$

де  $\text{Mat}_{l \times l}(\mathbb{C}) \ni \mathcal{M}_0$  є сталою матрицею, а функції  $\mathbf{q} = (q_1, \dots, q_l)$ ,  $\mathbf{r} = (r_1, \dots, r_l)$  є фіксованими розв'язками системи лінійних рівнянь

$$\begin{cases} \alpha_n \mathbf{q}_{t_n} = B_n \{\mathbf{q}\}, \\ \alpha_n \mathbf{r}_{t_n} = -B_n^\tau \{\mathbf{r}\}, \end{cases} \quad (7)$$

де  $n \in \mathbb{N}$ . В правій частині формули (6) стоїть символ інтегрального оператора Вольтери з виродженим ядром. Формально транспонований оператор до оператора (6) матиме вигляд  $((L^k)_-)^\tau = -\mathbf{r} \mathcal{M}_0^\top D^{-1} \mathbf{q}^\top$ .

Редукційні обмеження (6) накладають нелокальні в'язи на функціональні коефіцієнти оператора  $L$  і розв'язки еволюційних рівнянь (7), сумісні з динамікою в силу рівнянь Лакса (5). Редуковані потоки (5), (6), (7) допускають операторне зображення Лакса вигляду

$$[L_k, M_n] = 0, \text{ де } L_k = B_k + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top, M_n = \alpha_n \partial_{t_n} - B_n, \quad (8)$$

і є  $(1+1)$ -вимірними інтегровними системами для коефіцієнтів  $U_i$ ,  $i = \overline{1, k-1}$  і власних та спряжених власних функцій  $\mathbf{q}$ ,  $\mathbf{r}$ :

$$\begin{cases} U_{it_n} = P_{in}[U_1, U_2, \dots, U_{k-1}, \mathbf{q}, \mathbf{r}], \\ \mathbf{q}_{t_n} = B_n[U_i, \mathbf{q}, \mathbf{r}] \{\mathbf{q}\}, \mathbf{r}_{t_n} = -B_n^\tau[U_i, \mathbf{q}, \mathbf{r}] \{\mathbf{r}\}, \end{cases} \quad (9)$$

де  $i = \overline{1, k-1}$ ,  $P_{in}$ ,  $B_n$  — диференціальні поліноми стосовно динамічних змінних, що вказані в квадратних дужках.

(2+1)-вимірні узагальнення зображень Лакса

$$[L_k, M_n] = 0, \quad (10)$$

де  $L_k$  є інтегро-диференціальним  $(2+1)$ -вимірним оператором вигляду

$$L_k = \alpha \partial_y - B_k - \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top,$$

а  $M_n$  в зображенні (10) є еволюційним стосовно змінної  $t_n$ , чисто диференціальним (без інтегральної складової) оператором порядку  $n$  відносно просторової змінної  $x$

$$M_n = \alpha_n \partial_{t_n} - \sum_{j=1}^n v_j \mathcal{D}^j, \quad (11)$$

запропоновано в роботах [5, 7]. Серед рівнянь, які допускають операторні зображення (10)-(11), є, зокрема, важливі з точки зору фізичних застосувань, векторні (2+1)-вимірні узагальнення нелінійної моделі Деві-Стюартсона (DS-III, при  $k = 1, n = 2$ ), Яджими-Ойкави ( $k = 2, n = 2$ ) та рівнянь Мельникова ( $k = 2, n = 3$ ) і розширена (2+1)-вимірна система Бусинеска ( $k = 3, n = 2$ ). Деякі з цих систем, як в розмірності (1+1), так і в розмірності (2+1), ми розглянемо в наступному розділі. Метод побудови точних розв'язків відповідних (1+1) та (2+1)-вимірних рівнянь Лакса (8)-(11) запропоновано в роботах [13, 34]. В кінці розділу 3 ми наводимо матричні узагальнення рівнянь Деві-Стюартсона [21] (DS-I, DS-II, пропущені в роботах [5, 7]), для яких обидва оператори в лаксовому зображенні (10) є інтегро-диференціальними. Альтернативні зображення для цих рівнянь в алгебрі чисто диференціальних операторів більш високої матричної розмірності можна знайти в роботі [17]. В розділі 4 ми розглядаємо інтегро-диференціальні зображення Лакса для матричного просторово-двовимірного узагальнення модифікованого рівняння Кортвега-де Вріза, рівняння Нижника та Веселова-Новікова, які відсутні в роботі [17]. В розділі 5 ми пропонуємо, на наш погляд, нове просторово-двовимірне матричне узагальнення нелінійного рівняння Шредінгера, яке по аналогії з (1+1)-вимірним випадком можна назвати рівнянням Чена-Лі-Лю [16, 19]. Зауважимо, що при додатковій редукції в (2+1)-вимірній моделі Чена-Лі-Лю отримується просторово-двовимірне матричне узагальнення рівняння Бюргерса та його вища симетрія. У розділі 6 ми розглядаємо матричні та багатовимірні рівняння Бюргерса які є прикладом так званих  $C^2$ -інтегровних систем [27, 30].

В заключному розділі ми стисло окреслюємо можливість подальших застосувань результатів цієї роботи.

## 2 НЕЛІНІЙНІ МОДЕЛІ КР-ІЄРАРХІЇ З НЕЛОКАЛЬНИМИ В'ЯЗЯМИ ТА ЇХ РЕДУКЦІЇ

Розглянемо приклади рівнянь (8)-(9) та (10)-(11) для деяких  $k$  та  $n$ :

1.  $k = 1, n = 2$  :

$$\begin{aligned} L_1 &= D + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^*, \\ M_2 &= \alpha_2 \partial_{t_2} - D^2 - 2\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*, \end{aligned} \quad (12)$$

де  $\alpha_2 \in i\mathbf{R}$ ,  $\mathcal{M}_0^* = \mathcal{M}_0$ . Рівняння  $[L_1, M_2] = 0$  еквівалентне векторному узагальненню нелінійного рівняння Шредінгера  $\alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xx} + 2(\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*) \mathbf{q}$ .

Тепер розглянемо (2+1)-вимірні узагальнення формальних виразів (12):

$$\begin{aligned} L_1 &= \partial_y - \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^*, \\ M_2 &= \alpha_2 \partial_{t_2} - c_1 D^2 - 2c_1 S_1, \end{aligned}$$

де  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$ ,  $S_1 = S_1(x, y, t_2) = \bar{S}_1(x, y, t_2), c_1 \in \mathbb{R}$ .

Операторне рівняння  $[L_1, M_2] = 0$  еквівалентне третій моделі Деві-Стюартсона (DS-III):

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = c_1 \mathbf{q}_{xx} - 2c_1 S_1 \mathbf{q}, \\ S_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x. \end{cases} \quad (13)$$

З системи (13) при  $y = x, l = 1$  отримуємо нелінійне рівняння Шредінгера, в зв'язку з чим ця система називається *просторово двовимірним  $l$ -компонентним узагальненням нелінійного рівняння Шредінгера*.

2.  $k = 1, n = 3$ :

$$\begin{aligned} L_1 &= D + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^*, \\ M_3 &= \alpha_3 \partial_{t_3} - D^3 - 3\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* D - 3\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*. \end{aligned} \quad (14)$$

Операторне рівняння  $[L_1, M_3] = 0$  еквівалентне системі

$$\alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} = \mathbf{q}_{xxx} + 3(\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*) \mathbf{q}_x + 3(\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*) \mathbf{q}. \quad (15)$$

Просторово-двовимірні узагальнення виразів (14) мають вигляд

$$\begin{aligned} L_1 &= \partial_y - \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^*, \\ M_3 &= \alpha_3 \partial_{t_3} + c_1 D^3 - 3c_1 v_1 D - 3c_1 v_3, \end{aligned}$$

а операторне рівняння  $[L_1, M_3] = 0$  еквівалентне такій системі:

$$\begin{cases} \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x - 3c_1 v_3 \mathbf{q} = 0, \\ v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x, v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x. \end{cases} \quad (16)$$

Рівняння (15) є векторним узагальненням комплексного рівняння Кортевега-де Вріза (KdV), а система (16) є його (2+1)-вимірною версією.

3.  $k = 2, n = 2$ :  $L_2 = D^2 + 2u + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^*$ ,  $M_2 = \alpha_2 \partial_{t_2} - D^2 - 2u$ , де  $\mathcal{M}_0^* = -\mathcal{M}_0$ ,  $u = \bar{u}$ ,  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$ . Операторне рівняння  $[L_2, M_2] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xx} + 2u \mathbf{q}, \\ \alpha_2 u_{t_2} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x. \end{cases}$$

(2+1)-вимірні узагальнення формальних виразів  $L_2, M_2$  матимуть вигляд

$$\begin{aligned} L_2 &= i\partial_y - \mathcal{D}^2 - 2u - \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathcal{D}^{-1} \mathbf{q}^*, \\ M_2 &= \alpha_2 \partial_{t_2} - \mathcal{D}^2 - 2u, \end{aligned}$$

де  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$ ,  $\mathcal{M}_0 = -\mathcal{M}_0^*$ ,  $u = \bar{u}$ .

Рівняння  $[L_2, M_2] = 0$  можна записати еквівалентним чином у вигляді системи

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} = iu_y + (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x, \\ \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xx} + 2u \mathbf{q}. \end{cases} \quad (17)$$

Система (17) є  $l$ -компонентним просторово-двовимірним узагальненням рівнянь Яджими-Ойкави.

4.  $k = 2, n = 3$ :  $L_2 = D^2 + 2u + \mathbf{q}\mathcal{M}_0D^{-1}\mathbf{q}^*$ ,  $M_3 = \alpha_3\partial_{t_3} - D^3 - 3uD - \frac{3}{2}(u_x + \mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*)$ , де  $\mathcal{M}_0 = -\mathcal{M}_0^*$ ,  $u = \bar{u}$ ,  $\alpha_3 \in \mathbf{R}$ . Рівняння  $[L_2, M_3] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{cases} \alpha_3\mathbf{q}_{t_3} = \mathbf{q}_{xxx} + 3u\mathbf{q}_x + \frac{3}{2}u_x\mathbf{q} + \frac{3}{2}\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*\mathbf{q}, \\ \alpha_3u_{t_3} = \frac{1}{4}u_{xxx} + 3uu_x + \frac{3}{4}(\mathbf{q}_x\mathcal{M}_0\mathbf{q}^* - \mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}_x^*). \end{cases}$$

Просторово-двовимірні узагальнення операторів  $L_2, M_3$  мають такий вигляд

$$\begin{aligned} L_2 &= i\partial_y - D^2 - 2u - \mathbf{q}\mathcal{M}_0D^{-1}\mathbf{q}^*, \\ M_3 &= \alpha_3\partial_{t_3} - D^3 - 3uD - \frac{3}{2}(u_x + iD^{-1}\{u_y\} + \mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*), \end{aligned}$$

де  $\alpha_3 \in \mathbf{R}$ ,  $\mathcal{M}_0^* = -\mathcal{M}_0$ ,  $u = \bar{u}$ . Рівняння  $[L_2, M_3] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{cases} \alpha_3\mathbf{q}_{t_3} = \mathbf{q}_{xxx} + 3u\mathbf{q}_x + \frac{3}{2}(u_x + iD^{-1}\{u_y\} + \mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*)\mathbf{q}, \\ \left[ \alpha_3u_{t_3} - \frac{1}{4}u_{xxx} - 3uu_x + \frac{3}{4}(\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}_x^* - \mathbf{q}_x\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*) \right. \\ \left. - \frac{3}{4}i(\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*)_y \right]_x = -\frac{3}{4}u_{yy}. \end{cases}$$

### 3 ІНТЕГРО-ДИФЕРЕНЦІАЛЬНІ ЗОБРАЖЕННЯ ЛАКСА ДЛЯ МАТРИЧНИХ УЗАГАЛЬНЕНЬ СИСТЕМ DS-I, DS-II, DS-III

Розглянемо такі узагальнення операторів  $L_1, M_2$  (2):

$$L_1 = \partial_y - \mathbf{q}\mathcal{M}_0D^{-1}\mathbf{r}^\top,$$

$$M_2 = \alpha_2\partial_{t_2} - c_1D^2 - c_2\partial_y^2 + 2c_1S_1 + 2c_2\mathbf{q}\mathcal{M}_0D^{-1}\mathbf{r}_y^\top + 2c_2\mathbf{q}\mathcal{M}_0D^{-1}\mathbf{r}^\top\partial_y,$$

де  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(x, y, t_2)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(x, y, t_2)$  та  $S_1 = S_1(x, y, t_2)$  — матричні функції розмірностей  $N \times M$  та  $N \times N$  відповідно;  $\mathcal{M}_0$  — стала матриця розмірності  $M \times M$ .

Операторне рівняння  $[L_1, M_2] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{cases} \alpha_2\mathbf{q}_{t_2} = c_1\mathbf{q}_{xx} + c_2\mathbf{q}_{yy} - 2c_1S_1\mathbf{q} - 2c_2\mathbf{q}\mathcal{M}_0S_2, \\ -\alpha_2\mathbf{r}_{t_2}^\top = c_1\mathbf{r}_{xx}^\top + c_2\mathbf{r}_{yy}^\top - 2c_1\mathbf{r}^\top S_1 - 2c_2S_2\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top)_x, \quad S_{2x} = (\mathbf{r}^\top\mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (18)$$

При  $c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ ,  $\alpha_2 \in i\mathbf{R}$  допустима редукція  $\mathbf{r}^\top = \mathbf{q}^*$ ,  $\mathcal{M}_0 = \mathcal{M}_0^*$ , оператор  $M_2$  буде ермітовим, а система (18) набуде вигляду

$$\begin{cases} \alpha_2\mathbf{q}_{t_2} = c_1\mathbf{q}_{xx} + c_2\mathbf{q}_{yy} - 2c_1S_1\mathbf{q} - 2c_2\mathbf{q}\mathcal{M}_0S_2, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*)_x, \quad S_{2x} = (\mathbf{q}^*\mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (19)$$

Якщо у системі (19) покласти  $c_2 = 0$ , то отримаємо

$$\begin{cases} \alpha_2\mathbf{q}_{t_2} = c_1\mathbf{q}_{xx} - 2c_1S_1\mathbf{q}, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{q}^*)_x. \end{cases} \quad (20)$$

При  $c_1 = 0$  система (19) набуде вигляду

$$\begin{cases} \alpha_2\mathbf{q}_{t_2} = c_2\mathbf{q}_{yy} - 2c_2\mathbf{q}\mathcal{M}_0S_2, \\ S_{2x} = (\mathbf{q}^*\mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (21)$$

Системи (20) та (21) є матричними узагальненнями моделі Деві-Стюартсона (DS-III) [2, 7, 24]. У випадку, коли  $u := \mathbf{q}$ ,  $\mathcal{M}_0 := \mu$  – скаляри, система (19) матиме вигляд

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} = c_1 u_{xx} + c_2 u_{yy} - 2c_1 S_1 u - 2\mu c_2 S_2 u, \\ S_{1y} = \mu(|u|^2)_x, \quad S_{2x} = (|u|^2)_y. \end{cases} \quad (22)$$

Поклавши  $c_1 = c_2 = 1$ ,  $\mu = 1$  отримаємо звідси такий диференціальний наслідок

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} = u_{xx} + u_{yy} - 2Su, \\ S_{xy} = (|u|^2)_{xx} + (|u|^2)_{yy}, \end{cases} \quad (23)$$

де  $S = S_1 + S_2$ .

Тепер в системі (22) покладемо  $c_1 = -c_2 = 1$ ,  $\mu = 1$ . Зробивши заміну  $\tilde{x} = x - y$ ,  $\tilde{y} = x + y$  та поклавши  $\tilde{S}(\tilde{x}, \tilde{y}, t_2) := S_1(x, y, t_2) - S_2(x, y, t_2)$ ,  $\tilde{u}(\tilde{x}, \tilde{y}, t_2) := u(x, y, t_2)$ ;  $\tilde{x} := x$ ,  $\tilde{y} := y$ , отримаємо систему

$$\begin{cases} \alpha_2 \tilde{u}_{t_2} = 4\tilde{u}_{xy} - 2\tilde{u}\tilde{S}, \\ \tilde{S}_{yy} - \tilde{S}_{xx} = 4|\tilde{u}|^2_{xy}. \end{cases} \quad (24)$$

Системи (23), (24) є різними реалізаціями першої моделі Деві-Стюартсона (DS-I).

Розглянемо тепер формальні інтегродиференціальні вирази  $L_1 = \partial_{\bar{z}} - \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top$ ,  $M_2 = \alpha_2 \partial_{t_2} - c_1 D_{zz}^2 - c_2 \partial_{\bar{z}\bar{z}}^2 + 2c_1 S_1 + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top \partial_{\bar{z}}$ , де  $z = x + iy$ ,  $x, y \in \mathbb{R}$ ,  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(z, \bar{z}, t_2)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(z, \bar{z}, t_2)$  та  $S_1 = S_1(z, \bar{z}, t_2)$  – матричні функції розмірностей  $N \times M$ , та  $N \times N$  відповідно;  $\mathcal{M}_0$  – стала матриця розмірності  $M \times M$ .

Операторне рівняння  $[L_1, M_2] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = c_1 \mathbf{q}_{zz} + c_2 \mathbf{q}_{\bar{z}\bar{z}} - 2c_1 S_1 \mathbf{q} - 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2, \\ -\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top = c_1 \mathbf{r}_{zz}^\top + c_2 \mathbf{r}_{\bar{z}\bar{z}}^\top - 2c_1 \mathbf{r}^\top S_1 - 2c_2 S_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, \\ S_{1\bar{z}} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_z, \quad S_{2z} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_{\bar{z}}. \end{cases} \quad (25)$$

В змінних  $t_2, x, y$  при  $c_1 = c_2 = 1$  система (25) виглядатиме так:

$$\begin{cases} 2\alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xx} - \mathbf{q}_{yy} - 4S_1 \mathbf{q} - 4\mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2, \\ -2\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top = \mathbf{r}_{xx}^\top - \mathbf{r}_{yy}^\top - 4\mathbf{r}^\top S_1 - 4S_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, \\ S_{1x} + iS_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x - i(\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_y, \quad S_{2x} - iS_{2y} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_x + i(\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (26)$$

При  $N = M$  ( $\mathbf{q}, \mathbf{r}$  – квадратні матриці),  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$  система (26) допускає редукцію  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \bar{\mathbf{q}}$ ,  $S_1 = \bar{S}_2$  і набуває вигляду

$$\begin{cases} 2\alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xx} - \mathbf{q}_{yy} - 4S_1 \mathbf{q} - 4\mathbf{q}\bar{S}_1, \\ S_{1x} + iS_{1y} = (\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_x - i(\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_y. \end{cases} \quad (27)$$

У скалярному випадку ( $N = M = 1$ ),  $u := \mathbf{q}$  система (27) зводиться до вигляду

$$\begin{cases} 2\alpha_2 u_{t_2} = u_{xx} - u_{yy} - 8\hat{S}u, \\ \hat{S}_{xx} + \hat{S}_{yy} = |u|_{xx}^2 - |u|_{yy}^2, \end{cases} \quad (28)$$

де  $\hat{S} = \text{Re}(S_1)$ .

Якщо ж покласти у системі (25)  $c_1 = -c_2 = i$ , то отримаємо

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xy} - 2iS_1 \mathbf{q} + 2i\mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2, \\ -\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top = \mathbf{r}_{xy}^\top - 2i\mathbf{r}^\top S_1 + 2iS_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, \\ S_{1x} + iS_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x - i(\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_y, \quad S_{2x} - iS_{2y} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_x + i(\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (29)$$

При  $N = M$  ( $\mathbf{q}, \mathbf{r}$  – квадратні матриці),  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$  для системи (29) допустима редукція  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \bar{\mathbf{q}}, S_1 = \bar{S}_2$

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} = \mathbf{q}_{xy} - 2iS_1 \mathbf{q} + 2i\mathbf{q}\bar{S}_1, \\ S_{1x} + iS_{1y} = (\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_x - i(\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_y. \end{cases} \quad (30)$$

У скалярному випадку ( $N = M = 1$ ) диференціальним наслідком системи (30) є рівняння

$$\begin{cases} \alpha_2 \tilde{u}_{t_2} = \tilde{u}_{xy} + 4\tilde{S}\tilde{u}, \\ \tilde{S}_{xx} + \tilde{S}_{yy} = -4|\tilde{u}|_{xy}^2, \end{cases} \quad (31)$$

де  $\tilde{S} = \text{Im}(S_1)$ ,  $\tilde{u} := \mathbf{q}$ .

Системи (28) та (31) є різними реалізаціями моделі Деві-Стюартсона (DS-II).

#### 4 ІНТЕГРО-ДИФЕРЕНЦІАЛЬНІ ЗОБРАЖЕННЯ ЛАКСА ДЛЯ МАТРИЧНОГО ПРОСТОРОВО-ДВОВИМІРНОГО УЗАГАЛЬНЕННЯ МОДИФІКОВАНОГО РІВНЯННЯ КОРТЕВЕГА-ДЕ ВРІЗА

Розглянемо таке узагальнення пари виразів  $L_1, M_3$  (14)

$$L_1 = \partial_y - \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top, \quad (32)$$

$$\begin{aligned} M_3 = & \alpha_3 \partial_{t_3} + c_1 D^3 - c_2 \partial_y^3 - 3c_1 v_1 D - 3c_1 v_3 + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}_y^\top \\ & - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \partial_y D^{-1} \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top + 3c_2 \partial_y \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top \partial_y, \end{aligned} \quad (33)$$

де  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(x, y, t_3)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(x, y, t_3)$  та  $v_1 = v_1(x, y, t_3)$ ,  $v_3 = v_3(x, y, t_3)$  – матричні функції розмірності  $N \times M$  та  $N \times N$  відповідно. Операторне рівняння  $[L_1, M_3] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2y} - 3c_1 v_3 \mathbf{q} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ & - 3c_2 \mathbf{q} D^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \} = 0, \\ & \alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top + c_1 \mathbf{r}_{xxx}^\top - c_2 \mathbf{r}_{yyy}^\top - 3c_1 \mathbf{r}_x^\top v_1 - 3c_1 \mathbf{r}^\top v_{1x} + 3c_2 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_y^\top + 3c_1 \mathbf{r}^\top v_3 + 3c_2 v_4 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \\ & - 3c_2 D^{-1} \{ v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} - \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 \} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = 0, \\ & v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x, \quad v_{2x} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y, \quad v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, v_1], \quad v_{4x} = (\mathbf{r}_y^\top \mathbf{q})_y. \end{aligned} \quad (34)$$

Розглянемо деякі редукції системи (34):

1). При  $c_2 = 0$  система (34) набуде вигляду

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x - 3c_1 v_3 \mathbf{q} = 0, \\ & \alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top + c_1 \mathbf{r}_{xxx}^\top - 3c_1 \mathbf{r}_x^\top v_1 - 3c_1 \mathbf{r}^\top v_{1x} + 3c_1 \mathbf{r}^\top v_3 = 0, \\ & v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x, \quad v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, v_1]. \end{aligned} \quad (35)$$



2). При  $c_1 = 0$  система (34) набуде вигляду

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2y} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ & - 3c_2 \mathbf{q} D^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \} = 0, \\ \alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top - c_2 \mathbf{r}_{yyy}^\top + 3c_2 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_y^\top + 3c_2 v_4 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top - 3c_2 D^{-1} \{ v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} - \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 \} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top & = 0, \\ v_{2x} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y, \quad v_{4x} = (\mathbf{r}_y^\top \mathbf{q})_y & \end{aligned}$$

3). При допустимій редукції  $\alpha_3, c_1, c_2 \in \mathbb{R}$ ,  $\mathbf{r}^\top = \mathbf{q}^*$ ,  $\mathcal{M}_0 = \mathcal{M}_0^*$ , оператори  $L_1, M_3$  будуть косоермітовими, а система (34) набуде вигляду

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2y} - 3c_1 v_3 \mathbf{q} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ & - 3c_2 \mathbf{q} D^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q} \} = 0, \\ v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x, \quad v_{2x} = (\mathbf{q}^* \mathbf{q})_y, \quad v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*, v_1], \quad v_{4x} = (\mathbf{q}_y^* \mathbf{q})_y. & \quad (36) \end{aligned}$$

В скалярному випадку ( $N = M = 1$ ,  $\mathbb{R} \ni \mu := \mathcal{M}_0$ ,  $q(x, y, t_3) := \mathbf{q}(x, y, t_3)$ ) система (36) матиме вигляд

$$\begin{aligned} & \alpha_3 q_{t_3} + c_1 q_{xxx} - c_2 q_{yyy} - 3c_1 \mu q_x \int |q|_x^2 dy \\ & + 3c_2 \mu q_y \int |q|_y^2 dx + 3c_2 \mu q \int (\bar{q} q_y)_y dx - 3c_1 \mu q \int (q_x q)_x dy = 0. \end{aligned}$$

3а). Якщо покласти  $c_2 = 0$ , то система (36) набуде вигляду

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x - 3c_1 v_3 \mathbf{q} = 0, \\ v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x, \quad v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*, v_1]. & \end{aligned}$$

3б). У випадку  $c_1 = 0$  система (36) буде такою

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2y} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ & - 3c_2 \mathbf{q} D^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q} \} = 0, \\ v_{2x} = (\mathbf{q}^* \mathbf{q})_y, \quad v_{4x} = (\mathbf{q}_y^* \mathbf{q})_y. & \end{aligned}$$

3в). У дійсному випадку ( $\mathbf{q} = \bar{\mathbf{q}}$ ) рівняння (36) набуде вигляду

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2y} - 3c_1 v_3 \mathbf{q} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ & - 3c_2 \mathbf{q} D^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^\top \mathbf{q} \} = 0, \\ v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^\top)_x, \quad v_{2x} = (\mathbf{q}^\top \mathbf{q})_y, \quad v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^\top)_x + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^\top, v_1], \quad v_{4x} = (\mathbf{q}_y^\top \mathbf{q})_y. & \quad (37) \end{aligned}$$

У скалярному випадку ( $N = M = 1$ ) рівняння (37) виглядатиме так ( $\mathcal{M}_0 =: \mu$ ,  $q = q(x, y, t_3) := \mathbf{q}(x, y, t_3)$ )

$$\alpha_3 q_{t_3} + c_1 q_{xxx} - c_2 q_{yyy} - 3c_1 \mu (q_x + \frac{1}{2} q \partial_x) \int q_x^2 dy + 3c_2 \mu (q_y + \frac{1}{2} q \partial_y) \int q_y^2 dx = 0. \quad (38)$$

При  $y = x$ ,  $c_1 - c_2 = 1$  рівняння (38) набуде такого вигляду

$$\alpha_3 q_{t_3} + q_{xxx} - 6\mu q^2 q_x = 0. \quad (39)$$

Рівняння (39) називається модифікованим рівнянням Кортевега-де Вріза (mKdV), а рівняння (36) та (37) є, відповідно, його комплексним та дійсним матричними просторово-двовимірними узагальненнями.

4). Накладемо редукцію  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \nu$ , де  $\nu$  — стала матриця. Після заміни  $u := \mathbf{q}\nu$  система (34) набуде вигляду

$$\begin{aligned} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 D \left\{ \left( \int u_x dy \right) u \right\} + 3c_2 \partial_y \left\{ u \left( \int u_y dx \right) \right\} \\ - 3c_1 \left( \int [u, v_1] dy \right) u - 3c_2 u D^{-1} \{ [u, v_2] \} = 0, \\ \nu \left( c_1 \int [u, v_1] dy - c_2 D^{-1} \{ [v_2, u] \} \right) = 0, \\ v_{1y} = u_x, v_{2x} = u_y. \end{aligned} \quad (40)$$

4а). Якщо  $c_2 = 0$ , то система (40) виглядатиме так

$$\begin{aligned} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - 3c_1 D \left\{ \left( \int u_x dy \right) u \right\} - 3c_1 \left( \int [u, v_1] dy \right) u = 0, \\ \nu \int [u, v_1] dy = 0, v_{1y} = u_x. \end{aligned}$$

4б). У випадку  $c_1 = 0$  система (40) набуде такого вигляду

$$\begin{aligned} \alpha_3 u_{t_3} - c_2 u_{yyy} + 3c_2 \partial_y \left\{ u \left( \int u_y dx \right) \right\} + 3c_2 u D^{-1} \{ [u, v_2] \} = 0, \\ \nu D^{-1} \{ [v_2, u] \} = 0, v_{2x} = u_y. \end{aligned}$$

В скалярному випадку ( $N = 1, M = 1$ ) система (40) виглядатиме так

$$\alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 D \left\{ \left( \int u_x dy \right) u \right\} + 3c_2 \partial_y \left\{ u \left( \int u_y dx \right) \right\} = 0. \quad (41)$$

Рівняння (41) є рівнянням Нижника [28], а система (40) узагальнює його на матричний випадок.

Тепер розглянемо такі формальні інтегро-диференціальні вирази

$$L_1 = \partial_{\bar{z}} - \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top,$$

$$\begin{aligned} M_3 = \alpha_3 \partial_{t_3} + c_1 D_z^3 - c_2 \partial_{\bar{z}}^3 - 3c_1 v_1 D_z - 3c_1 v_3 + 3c_2 \mathbf{q} \bar{z} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}_{\bar{z}}^\top + 3c_2 \mathbf{q} \bar{z} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top \\ + 3c_2 \mathbf{q} v_2 \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top + 3c_2 \partial_{\bar{z}} \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top \partial_{\bar{z}} - 3c_2 \partial_{\bar{z}} \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D_z^{-1} \mathbf{r}^\top, \end{aligned}$$

де  $z = x + iy$ ,  $x, y \in \mathbb{R}$ ,  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(z, \bar{z}, t_3)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(z, \bar{z}, t_3)$  та  $S_1 = S_1(z, \bar{z}, t_3)$  — матричні функції розмірностей  $N \times M$  та  $N \times N$  відповідно;  $\mathcal{M}_0$  — стала матриця розмірності  $M \times M$ .

Операторне рівняння  $[L_1, M_3] = 0$  еквівалентне системі

$$\begin{aligned} \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{zzz} - c_2 \mathbf{q}_{\bar{z}\bar{z}\bar{z}} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_z + 3c_2 \mathbf{q}_{\bar{z}} \mathcal{M}_0 v_2 + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_{2\bar{z}} - 3c_1 v_3 \mathbf{q} - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_4 \\ - 3c_2 \mathbf{q} D_z^{-1} \{ \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \} = 0, \\ \alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top + c_1 \mathbf{r}_{zzz}^\top - c_2 \mathbf{r}_{\bar{z}\bar{z}\bar{z}}^\top - 3c_1 \mathbf{r}_z^\top v_1 - 3c_1 \mathbf{r}^\top v_{1z} + 3c_2 v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_{\bar{z}}^\top + 3c_1 \mathbf{r}^\top v_3 + 3c_2 v_4 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \\ - 3c_2 D_z^{-1} \{ v_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q} - \mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 v_2 \} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = 0, \\ v_{1\bar{z}} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_z, v_{2z} = (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_{\bar{z}}, v_{3\bar{z}} = (\mathbf{q}_z \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_z + [\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, v_1], v_{4z} = (\mathbf{r}_{\bar{z}}^\top \mathbf{q})_{\bar{z}}. \end{aligned}$$

Покладаючи  $c_1 = -c_2 = 1$  та, враховуючи, що  $z = x + iy$ , отримуємо систему

$$\begin{aligned} \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + \frac{1}{4}(\mathbf{q}_{xxx} - 3\mathbf{q}_{xyy}) - \frac{3}{2}v_1(\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y) - \frac{3}{2}(\mathbf{q}_x + i\mathbf{q}_y)\mathcal{M}_0 v_2 - \frac{3}{2}\mathbf{q}\mathcal{M}_0(v_{2x} + iv_{2y}) - 3v_3\mathbf{q} \\ + 3\mathbf{q}\mathcal{M}_0 v_4 - 3\mathbf{q}D_z^{-1}\{\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top\mathbf{q}\mathcal{M}_0 v_2 - \mathcal{M}_0 v_2\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top\mathbf{q}\} = 0, \\ \alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top + \frac{1}{4}(\mathbf{r}_{xxx}^\top - 3\mathbf{r}_{xyy}^\top) - \frac{3}{2}(\mathbf{r}_x^\top - i\mathbf{r}_y^\top)v_1 - \frac{3}{2}\mathbf{r}^\top(v_{1x} - iv_{1y}) - \frac{3}{2}v_2\mathcal{M}_0(\mathbf{r}_x^\top + i\mathbf{r}_y^\top) + 3\mathbf{r}^\top v_3 - 3v_4\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top \\ - 3D_z^{-1}\{v_2\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top\mathbf{q} - \mathbf{r}^\top\mathbf{q}\mathcal{M}_0 v_2\}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top = 0, \\ v_{1x} + iv_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top)_x - i(\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top)_y, v_{2x} - iv_{2y} = (\mathbf{r}^\top\mathbf{q})_x + i(\mathbf{r}^\top\mathbf{q})_y, \\ v_{3x} + iv_{3y} = \frac{1}{2}((\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y)\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top)_x - \frac{i}{2}((\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y)\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top)_y + 2[\mathbf{q}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top, v_1], \\ v_{4x} - iv_{4y} = \frac{1}{2}((\mathbf{r}_x^\top + i\mathbf{r}_y^\top)\mathbf{q})_x + \frac{i}{2}((\mathbf{r}_x^\top + i\mathbf{r}_y^\top)\mathbf{q})_y. \end{aligned} \quad (42)$$

Розглянемо дві редукції останньої системи:

1). При  $\alpha_3 \in \mathbb{R}$ ,  $N = M$  для системи (42) допустима редукція  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \bar{\mathbf{q}}$ , а система (42) при цьому набуде такого вигляду

$$\begin{aligned} \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + \frac{1}{4}(\mathbf{q}_{xxx} - 3\mathbf{q}_{xyy}) - \frac{3}{2}v_1(\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y) - \frac{3}{2}(\mathbf{q}_x + i\mathbf{q}_y)\bar{v}_1 - \frac{3}{2}\mathbf{q}(\bar{v}_{1x} + i\bar{v}_{1y}) - 3v_3\mathbf{q} + 3\mathbf{q}\bar{v}_3 = 0, \\ v_{1x} + iv_{1y} = (\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_x - i(\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}})_y, \\ v_{3x} + iv_{3y} = \frac{1}{2}((\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y)\bar{\mathbf{q}})_x - \frac{i}{2}((\mathbf{q}_x - i\mathbf{q}_y)\bar{\mathbf{q}})_y + 2[\mathbf{q}\bar{\mathbf{q}}, v_1]. \end{aligned}$$

2). Накладемо редукцію  $\mathbf{q}\mathcal{M}_0 = \nu$ , де  $\nu$  – стала матриця. Після заміни  $u := \nu \mathbf{r}^\top$  система (42) набуде вигляду

$$\left\{ \begin{array}{l} (D_{\bar{z}}^{-1}\{[u, v_1]\} + D_z^{-1}\{[u, v_2]\})\nu = 0, \\ \alpha_3 u_{t_3} + \frac{1}{4}(u_{xxx} - 3u_{xyy}) - \frac{3}{2}(u_x - iu_y)v_1 \\ - \frac{3}{2}u(v_{1x} - iv_{1y}) - \frac{3}{2}v_2(u_x + iu_y) + 3uD_{\bar{z}}^{-1}\{[u, v_1]\} \\ - \frac{3}{4}D_z^{-1}\{u_{xx} - u_{yy} + 2iu_{xy}\}u - 3D_z^{-1}\{[v_2, u]\}u = 0, \\ v_{1x} + iv_{1y} = u_x - iu_y, \\ v_{2x} - iv_{2y} = u_x + iu_y. \end{array} \right.$$

В скалярному випадку система (4) виглядатиме так

$$\left\{ \begin{array}{l} \alpha_3 u_{t_3} + \frac{1}{4}(u_{xxx} - 3u_{xyy}) - \frac{3}{4}(u_x - iu_y)D_{\bar{z}}^{-1}\{u_x - iu_y\} \\ - \frac{3}{4}(u_x + iu_y)D_z^{-1}\{u_x + iu_y\} - \frac{3}{2}uD_z^{-1}\{u_{xx} - u_{yy}\} = 0, \\ v_{1x} + iv_{1y} = u_x - iu_y, v_{2x} - iv_{2y} = u_x + iu_y. \end{array} \right. \quad (43)$$

Рівняння (43) є рівняннями Веселова-Новікова [1], а система (4) є їх матричним узагальненням.

5 ІНТЕГРО-ДИФЕРЕНЦІАЛЬНІ ЗОБРАЖЕННЯ ЛАКСА ДЛЯ ПРОСТОРОВО-ДВОВИМІРНОГО МАТРИЧНОГО УЗАГАЛЬНЕННЯ МОДЕЛІ ЧЕНА-ЛІ-ЛЮ

Розглянемо формальні інтегро-диференціальні вирази:

$$L_1 = \partial_y - \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top D, \quad (44)$$

$$M_2 = \alpha_2 \partial_{t_2} - c_1 D^2 - c_2 \partial_y^2 + 2c_1 S_1 D + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D^{-1} \partial_y \mathbf{r}^\top D. \quad (45)$$

де  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(x, y, t_2)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(x, y, t_2)$  та  $S_1 = S_1(x, y, t_2)$  – матричні функції розмірностей  $N \times M$  та  $N \times N$  відповідно;  $\mathcal{M}_0$  – стала матриця розмірності  $M \times M$ .

Умова  $[L_1, M_2] = 0$  еквівалентна системі рівнянь:

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} - c_1 \mathbf{q}_{xx} - c_2 \mathbf{q}_{yy} + 2c_1 S_1 \mathbf{q}_x - 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2 + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y = 0, \\ (\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top + c_1 \mathbf{r}_{xx}^\top + c_2 \mathbf{r}_{yy}^\top + 2c_1 \mathbf{r}_x^\top S_1 + 2c_2 S_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x = 0, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x + [\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, S_1], \quad S_{2x} = (\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (46)$$

Система (46) є матричним просторово-двовимірним узагальненням системи Чена-Лі-Лю [19].

Розглянемо можливі редукції системи (46):

1).  $c_2 = 0$ :

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} - c_1 \mathbf{q}_{xx} + 2c_1 S_1 \mathbf{q}_x = 0, \\ (\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top + c_1 \mathbf{r}_{xx}^\top + 2c_1 \mathbf{r}_x^\top S_1)_x = 0, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x + [\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top, S_1]. \end{cases}$$

2).  $c_1 = 0$ :

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} - c_2 \mathbf{q}_{yy} - 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2 + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 (\mathbf{r}^\top \mathbf{q})_y = 0, \\ (\alpha_2 \mathbf{r}_{t_2}^\top + c_2 \mathbf{r}_{yy}^\top + 2c_2 S_2 \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x = 0, \\ S_{2x} = (\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q})_y. \end{cases}$$

3). При додаткових умовах  $\alpha_2 \in i\mathbb{R}$ ,  $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$ ,  $\mathcal{M}_0 = -\mathcal{M}_0^*$ ,  $\mathbf{r}^\top = \mathbf{q}^*$ ,  $S_1 = S_1^*$  формальні вирази  $L_1$  (44) та  $M_2$  (45) будуть  $D$ -косермітовим ( $L_1^* = -DL_1 D^{-1}$ ) та  $D$ -ермітовим ( $M_2^* = DM_2 D^{-1}$ ) відповідно і матимуть вигляд

$$L_1 = \partial_y - \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{q}^* D,$$

$$M_2 = \alpha_2 \partial_{t_2} - c_1 D^2 - c_2 \partial_y^2 + 2c_1 S_1 D + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 D^{-1} \partial_y \mathbf{q}^* D,$$

а система (46) виглядатиме так:

$$\begin{cases} \alpha_2 \mathbf{q}_{t_2} - c_1 \mathbf{q}_{xx} - c_2 \mathbf{q}_{yy} + 2c_1 S_1 \mathbf{q}_x - 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 S_2 + 2c_2 \mathbf{q}\mathcal{M}_0 (\mathbf{q}^* \mathbf{q})_y = 0, \\ S_{1y} = (\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x + [\mathbf{q}\mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*, S_1], \quad S_{2x} = (\mathbf{q}_x^* \mathbf{q})_y. \end{cases} \quad (47)$$

В скалярному випадку ( $N = M = 1$ ) при  $c_1 = 1$ ,  $c_2 = 0$ ,  $y = x$ ,  $\mu := \mathcal{M}_0$ ,  $q = q(x, y, t_2) := \mathbf{q}(x, y, t_2)$  ми отримуємо з системи (47) модель Чена-Лі-Лю [19]

$$\alpha_2 q_{t_2} - q_{xx} + 2\mu |q|^2 q_x = 0.$$

4). При редукції  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \nu$ , де  $\nu$  – стала матриця, формальні вирази  $L_1$  (44) та  $M_1$  (45) будуть диференціальними, а система (46) після заміни  $u := \mathbf{q}\nu$  матиме вигляд

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} - c_1 u_{xx} - c_2 u_{yy} + 2c_1 S_1 u_x + 2c_2 u u_y = 0, \\ S_{1y} = u_x + [u, S_1]. \end{cases} \quad (48)$$

Система (48) є матричним просторово-двовимірним узагальненням рівняння Бюргерса. Ми розглянемо детальніше це рівняння та побудову його розв'язків у наступному розділі.

Для побудови вищої симетрії просторово-двовимірного узагальнення рівняння Чена-Лі-Лю розглянемо такі формальні інтегро-диференціальні вирази:

$$L_1 = \partial_y - \mathbf{q}D^{-1}\mathcal{M}_0\mathbf{r}^\top D, \quad (49)$$

$$\begin{aligned} M_3 = & \alpha_3 \partial_{t_3} + c_1 D^3 - c_2 \partial_y^3 - 3c_1 v_1 D^2 - 3c_1 v_3 D + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 D^{-1} \partial_y \mathbf{r}^\top D \\ & + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \partial_y \mathbf{r}^\top \partial_y D - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \partial_y D^{-1} \mathbf{r}^\top D \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \mathbf{r}^\top D \\ & + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\}_y D^{-1} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top D, \end{aligned} \quad (50)$$

де  $\mathbf{q} = \mathbf{q}(x, y, t_3)$ ,  $\mathbf{r} = \mathbf{r}(x, y, t_3)$  та  $v_1 = v_1(x, y, t_3)$ ,  $v_3 = v_3(x, y, t_3)$  – матричні функції розмірності  $N \times M$  та  $N \times N$  відповідно,  $\mathcal{M}_0$  – стала  $(M \times M)$ -матриця. Умова  $[L_1, M_3] = 0$  еквівалентна системі рівнянь

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_{xx} - 3c_1 v_3 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\}_y \\ & + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_{xy}\}_y - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\}_y - D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\} \\ & - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q}_x\}_y = 0, \\ & (\alpha_3 \mathbf{r}_{t_3}^\top + c_1 \mathbf{r}_{xxx}^\top - c_2 \mathbf{r}_{yyy}^\top + 3c_1 (\mathbf{r}_x^\top v_1)_x - 3c_1 \mathbf{r}_x^\top v_3 - 3c_2 D^{-1} \{\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q}\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_y^\top \\ & - 3c_2 D^{-1} \{\mathbf{r}_{xy}^\top \mathbf{q}\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top - 3c_2 D^{-1} \{D^{-1} \{\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q}\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_x^\top \mathbf{q} - \mathbf{r}_x^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q}\}_y\} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \\ & - 3c_2 D^{-1} \{\mathbf{r}_x^\top \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top \mathbf{q}\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x = 0, \\ & v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x - [v_1, \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top], \\ & v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top)_x - \{2v_1 \mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top + v_1 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_x^\top + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}_x^\top v_1\} - [v_3, \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top]. \end{aligned} \quad (51)$$

1). При додаткових умовах  $\alpha_3 \in \mathbb{R}$ ,  $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$ ,  $\mathcal{M}_0 = -\mathcal{M}_0^*$ ,  $\mathbf{r}^\top = \mathbf{q}^*$ ,  $v_1 = v_1^*$ ,  $v_3 + v_3^* = v_{1x}$ , формальні вирази  $L_1$  (49) та  $M_3$  (50) будуть  $D$ -косоермітовими ( $L_1^* = -DL_1D^{-1}$ ,  $M_3^* = -DM_3D^{-1}$ ), а система (51) матиме вигляд

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_{xx} - 3c_1 v_3 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q}_x\}_y \\ & + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q}_{xy}\}_y - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q}_x\}_y - D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q}_x\}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x\} \\ & - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{\mathbf{q}^* \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x\}_y = 0, \\ & v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x - [v_1, \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*], \\ & v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x - \{2v_1 \mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* + v_1 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}_x^* + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}_x^* v_1\} - [v_3, \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*]. \end{aligned} \quad (52)$$

У векторному випадку ( $\mathbf{q}$  – вектор, тобто  $M = 1$ ), система (52) матиме такий вигляд

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \mathbf{q}_{t_3} + c_1 \mathbf{q}_{xxx} - c_2 \mathbf{q}_{yyy} - 3c_1 v_1 \mathbf{q}_{xx} - 3c_1 v_3 \mathbf{q}_x + 3c_2 \mathbf{q}_y \mathcal{M}_0 D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \}_y \\ & + 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q}_{xy} \}_y - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \}_y - D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \}_y \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \} \\ & - 3c_2 \mathbf{q} \mathcal{M}_0 D^{-1} \{ \mathbf{q}^* \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* \mathbf{q}_x \}_y = 0, \\ & v_{1y} = (\mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x, \\ & v_{3y} = (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*)_x - 2v_1 (\mathbf{q}_x \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^* + \mathbf{q} \mathcal{M}_0 \mathbf{q}^*). \end{aligned} \quad (53)$$

В скалярному випадку ( $N = 1$ ,  $M = 1$ ,  $\mathcal{M}_0 =: \mu$ ,  $q = q(x, y, t_3) := \mathbf{q}(x, y, t_3)$ ) система (53) виглядатиме так:

$$\begin{aligned} & \alpha_3 q_{t_3} + c_1 q_{xxx} - c_2 q_{yyy} - 3c_1 v_1 q_{xx} - 3c_1 v_3 q_x + 3\mu c_2 q_y D^{-1} \{ \bar{q} q_x \}_y + \\ & + 3c_2 \mu q D^{-1} \{ \bar{q} q_{xy} \}_y - 3c_2 \mu^2 q D^{-1} \{ |q|^2 \bar{q} q_x \}_y = 0, \\ & v_{1y} = \mu (|q|^2)_x, \\ & v_{3y} = \mu (q_x \bar{q})_x - 2\mu v_1 (|q|^2)_x. \end{aligned} \quad (54)$$

При  $c_1 = 1$ ,  $c_2 = 0$ ,  $y$  з системи (54) отримаємо вищу симетрію рівняння Чена-Лі-Лю:

$$\alpha_3 q_{t_3} + q_{xxx} - 3\mu |q|^2 q_{xx} - 3\mu \bar{q} q_x^2 + 3\mu^2 |q|^4 q_x = 0.$$

2). При редукції  $\mathcal{M}_0 \mathbf{r}^\top = \nu$  формальний вираз  $L_1$  (49) буде диференціальним, а система (51) після заміни  $u := \mathbf{q}\nu$  матиме вигляд

$$\begin{aligned} & \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 v_1 u_{xx} - 3c_1 v_3 u_x + 3c_2 u_y^2 + 3c_2 u u_{yy} - 3c_2 u^2 u_y = 0, \\ & v_{1y} = u_x - [v_1, u], \\ & v_{3y} = u_{xx} - 2v_1 u_x - [v_3, u]. \end{aligned} \quad (55)$$

Рівняння (55) є вищою симетрією матричного просторово-двовимірного рівняння Бюргерса, яка розглядатиметься детальніше у наступному розділі.

## 6 УЗАГАЛЬНЕННЯ РІВНЯННЯ БЮРГЕРСА ТА ЇХ РОЗВ'ЯЗКИ

У цьому розділі ми розглянемо два матричні різновиди просторово-двовимірних узагальнень рівняння Бюргерса. А саме, систему (48) та рівняння такого вигляду:

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} - c_1 u_{xx} - c_2 u_{yy} + 2c_1 u_x S_1 + 2c_2 u_y u = 0, \\ S_{1y} = u_x + [u, S_1]. \end{cases} \quad (56)$$

**Твердження 6.1.** Нехай  $T := T(x, y, t_2) - (N \times N)$ -матрична функція, яка задовольняє рівняння

$$\alpha_2 T_{t_2} = c_1 T_{xx} + c_2 T_{yy}. \quad (57)$$

Тоді:

1.  $N \times N$  матричні функції  $u := -T^{-1}T_y$  та  $S_1 = -T^{-1}T_x$  задовольняють матричне просторово-двовимірне рівняння Бюргерса (48).

2.  $N \times N$  матричні функції  $u := -T_y T^{-1}$  та  $S_1 = -T_x T^{-1}$  задовольняють матричне просторово-двовимірне рівняння Бюргерса (56).

Розглянемо тепер такі узагальнення рівняння Бюргерса:

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} - c_1 u_{xx} - c_2 u_{yy} + 2c_1 S_1 u_x + 2c_2 u u_y = 0, \\ \alpha_2 S_{1t_2} - c_1 S_{1xx} - c_2 S_{1yy} + 2c_1 S_1 S_{1x} + 2c_2 u S_{1y} = 0. \end{cases} \quad (58)$$

$$\begin{cases} \alpha_2 u_{t_2} - c_1 u_{xx} - c_2 u_{yy} + 2c_1 u_x S_1 + 2c_2 u_y u = 0, \\ \alpha_2 S_{1t_2} - c_1 S_{1xx} - c_2 S_{1yy} + 2c_1 S_{1x} S_1 + 2c_2 S_{1y} u = 0. \end{cases} \quad (59)$$

У випадку  $N > 1$  розв'язки систем (58) та (59) будуть також розв'язками систем (48) та (56) відповідно. У цьому неважко переконатись, продиференціювавши друге рівняння системи (48) за змінною  $t_2$  та використавши обидва рівняння системи (58). Аналогічним чином встановлюється зв'язок між (56) та (59). Зауважимо, що функції  $u$  та  $S_1$ , введені в Твердженні 6.1, будуть також розв'язками рівнянь (58) та (59) відповідно. Узагальнення рівнянь (58), (59) та підстановок типу Хопфа-Коула на  $(n + 1)$ -вимірний випадок проведено у Твердженні 6.2.

В скалярному випадку ( $N = 1$ ) усі чотири рівняння (48), (56), (58), (59) будуть еквівалентними. Тобто, множини їх розв'язків збігатимуться. Це можна перевірити, продиференціювавши друге рівняння системи (48) за змінною  $t_2$  та проінтегрувавши за змінною  $y$ .

Матричне рівняння Бюргерса (58) допускають природне узагальнення на  $(n + 1)$ -вимірний випадок:

$$\alpha_2 (S_k)_{t_2} - \sum_{i=1}^n c_i (S_k)_{x_i x_i} + 2 \sum_{i=1}^n c_i S_i (S_k)_{x_i} = 0, \quad k = \overline{1, n}, \quad (60)$$

де  $S_k = S_k(t_2, x_1, \dots, x_n) - (N \times N)$ -матричні функції.

Аналогічним чином узагальнюється рівняння (59):

$$\alpha_2 (S_k)_{t_2} - \sum_{i=1}^n c_i (S_k)_{x_i x_i} + 2 \sum_{i=1}^n c_i (S_k)_{x_i} S_i = 0, \quad k = \overline{1, n}. \quad (61)$$

Рівняння (60) можна записати і в більш компактній формі:

$$\alpha_2 \mathbf{S}_{t_2} = \Delta_2 \mathbf{S} - 2\mathbf{S} \nabla_1 \mathbf{S}, \quad (62)$$

де  $\mathbf{S} = (S_1, \dots, S_n)$ ,  $\Delta_2 = \sum_{i=1}^n c_i \partial_{x_i}^2$ ,  $\nabla_1 = (c_1 \partial_{x_1}, \dots, c_n \partial_{x_n})^\top$ .

Подібним чином можна записати рівняння (61):

$$\alpha_2 \tilde{\mathbf{S}}_{t_2} = \Delta_2 \tilde{\mathbf{S}} - 2(\nabla_1 \tilde{\mathbf{S}}^\top)^\top \tilde{\mathbf{S}}, \quad (63)$$

де  $\tilde{\mathbf{S}} = \begin{pmatrix} S_1 \\ \vdots \\ S_n \end{pmatrix}$ . Для систем (62) та (63) існує аналог лінеаризуючої підстановки Хопфа-Коула. А саме, справедливе таке твердження:

**Твердження 6.2.** Нехай функція  $T$  задовольняє систему  $\alpha_2 T_{t_2} = \Delta_2 T$ . Тоді функції  $\mathbf{S} := -(T^{-1}T_{x_1}, \dots, T^{-1}T_{x_n})$  та  $\tilde{\mathbf{S}} := -\begin{pmatrix} T_{x_1} T^{-1} \\ \vdots \\ T_{x_n} T^{-1} \end{pmatrix}$  задовольнятимуть рівняння (62) та (63) відповідно.

Тепер перейдемо до вищої симетрії просторово-двовимірного рівняння Бюргерса (55)

$$\begin{cases} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 v_1 u_{xx} - 3c_1 v_3 u_x + 3c_2 u_y^2 + 3c_2 u u_{yy} - 3c_2 u^2 u_y = 0, \\ v_{1y} = u_x - [v_1, u], \\ v_{3y} = u_{xx} - 2v_1 u_x - [v_3, u]. \end{cases} \quad (64)$$

Для системи (64) допустима редукція:  $v_3 = v_{1x} - v_1^2$ , після якої вона набуває вигляду

$$\begin{cases} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 v_1 u_{xx} - 3c_1 (v_{1x} - v_1^2) u_x + 3c_2 u_y^2 + 3c_2 u u_{yy} - 3c_2 u^2 u_y = 0, \\ v_{1y} = u_x - [v_1, u]. \end{cases} \quad (65)$$

По аналогії з просторово-двовимірними узагальненнями рівняння Бюргерса другого порядку, розглянемо ще одне рівняння типу Бюргерса третього порядку

$$\begin{cases} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 u_{xx} v_1 - 3c_1 u_x (v_{1x} - v_1^2) + 3c_2 u_y (u_y - u^2) + 3c_2 u_{yy} u = 0, \\ v_{1y} = u_x - [v_1, u]. \end{cases} \quad (66)$$

Має місце аналог твердження 6.1 для рівнянь (65), (66):

**Твердження 6.3.** Нехай  $T := T(x, y, t_3) - (N \times N)$ -матрична функція, яка задовольняє рівняння  $\alpha_3 T_{t_3} + c_1 T_{xxx} - c_2 T_{yyy} = 0$ . Тоді:

1.  $N \times N$  матричні функції  $u := -T^{-1}T_y$  та  $v_1 = -T^{-1}T_x$  задовольняють матричне просторово-двовимірне рівняння Бюргерса (65).

2.  $N \times N$  матричні функції  $u := -T_y T^{-1}$  та  $S_1 = -T_x T^{-1}$  задовольняють матричне просторово-двовимірне рівняння Бюргерса (66).

Розглянемо такі два матричні узагальнення рівняння типу Бюргерса третього порядку:

$$\begin{cases} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 v_1 u_{xx} - 3c_1 (v_{1x} - v_1^2) u_x + 3c_2 u u_{yy} + 3c_2 (u_y - u^2) u_y = 0, \\ \alpha_3 v_{1t_3} + c_1 v_{1xxx} - c_2 v_{1yyy} - 3c_1 v_1 v_{1xx} - 3c_1 (v_{1x} - v_1^2) v_{1x} + 3c_2 u v_{1yy} + 3c_2 (u_y - u^2) v_{1y} = 0. \end{cases} \quad (67)$$



$$\begin{cases} \alpha_3 u_{t_3} + c_1 u_{xxx} - c_2 u_{yyy} - 3c_1 u_{xx} v_1 - 3c_1 u_x (v_{1x} - v_1^2) + 3c_2 u_{yy} u + 3c_2 u_y (u_y - u^2) = 0, \\ \alpha_3 v_{1t_3} + c_1 v_{1xxx} - c_2 v_{1yyy} - 3c_1 v_{1xx} v_1 - 3c_1 v_{1x} (v_{1x} - v_1^2) + 3c_2 v_{1yy} u + 3c_2 v_{1y} (u_y - u^2) = 0. \end{cases} \quad (68)$$

У випадку  $N > 1$  розв'язки систем (67) та (68) будуть також розв'язками систем (65) та (66) відповідно. Це перевіряється аналогічним чином як і для рівнянь типу Бюргерса другого порядку.

В скалярному випадку ( $N = 1$ ) рівняння (65), (66), (67) та (68) будуть еквівалентними.

Узагальнення на  $(n+1)$ -вимірний випадок матричних рівнянь Бюргерса (67) та (68) мають вигляд

$$\alpha_3 (v_k)_{t_3} + \sum_{i=1}^n c_i (v_k)_{x_i x_i x_i} - 3 \sum_{i=1}^n c_i v_i (v_k)_{x_i x_i} - 3 \sum_{i=1}^n c_i (v_{ix_i} - v_i^2) v_{kx_i} = 0, \quad k = \overline{1, n}, \quad (69)$$

$$\alpha_3 (v_k)_{t_3} + \sum_{i=1}^n c_i (v_k)_{x_i x_i x_i} - 3 \sum_{i=1}^n c_i (v_k)_{x_i x_i} v_i - 3 \sum_{i=1}^n c_i v_{kx_i} (v_{ix_i} - v_i^2) = 0, \quad k = \overline{1, n}, \quad (70)$$

де  $v_k = v_k(t_3, x_1, \dots, x_n)$  —  $(N \times N)$ -матричні функції.

Скорочена форма запису рівнянь (69) виглядає так:

$$\alpha_3 \mathbf{v}_{t_3} + \Delta_3 \mathbf{v} - 3\mathbf{v} \nabla_2 \mathbf{v} - 3\mathbf{u} \nabla_1 \mathbf{v} = 0, \quad (71)$$

де  $\mathbf{v} = (v_1, \dots, v_n)$ ,  $\Delta_3 = \sum_{i=1}^n c_i \partial_{x_i}^3$ ,  $\nabla_2 = (c_1 \partial_{x_1}^2, \dots, c_n \partial_{x_n}^2)^\top$ ,  $\nabla_1 = (c_1 \partial_{x_1}, \dots, c_n \partial_{x_n})^\top$ ,  $\mathbf{u} = (v_{1x_1} - v_1^2, \dots, v_{nx_n} - v_n^2)$

Аналогічним чином можна записати рівняння (70):

$$\alpha_3 \tilde{\mathbf{v}}_{t_3} + \Delta_3 \tilde{\mathbf{v}} - 3(\nabla_2 \tilde{\mathbf{v}}^\top)^\top \tilde{\mathbf{v}} - 3(\nabla_1 \tilde{\mathbf{v}}^\top)^\top \tilde{\mathbf{u}} = 0, \quad (72)$$

$$\text{де } \tilde{\mathbf{v}} = \begin{pmatrix} v_1 \\ \vdots \\ v_n \end{pmatrix}, \quad \tilde{\mathbf{u}} = \begin{pmatrix} v_{1x_1} - v_1^2 \\ \vdots \\ v_{nx_n} - v_n^2 \end{pmatrix}.$$

Як і для  $(n+1)$ -вимірних рівнянь типу Бюргерса другого порядку (див. Твердження 6.2), для рівнянь (71) та (72) теж існує аналог підстановки Хопфа-Коула, тобто, справедливе твердження:

**Твердження 6.4.** *Нехай функція  $T$  задовольняє систему:*

$$\alpha_3 T_{t_3} + \Delta_3 T = 0. \quad (73)$$

Тоді функції  $\mathbf{v} := -(T^{-1} T_{x_1}, \dots, T^{-1} T_{x_n})$  та  $\tilde{\mathbf{v}} := - \begin{pmatrix} T_{x_1} T^{-1} \\ \vdots \\ T_{x_n} T^{-1} \end{pmatrix}$  задовольнятимуть рівняння (71) та (72) відповідно.

## 7 ЗАКЛЮЧНІ ЗАУВАЖЕННЯ

1. Метод інтегральних перетворень (бінарних перетворень типу Дарбу, тощо) як метод побудови точних розв'язків нелінійних рівнянь був запропонований спочатку для систем з диференціальним зображенням Лакса [6, 9, 10, 11, 12, 29]. Адаптації цього методу на випадок інтегро-диференціального оператора Лакса в розмірностях  $(1+1)$  та  $(2+1)$  присвячено роботи [13, 14, 34]. Для зображень Лакса, запропонованих в цій роботі, в яких обидва оператори є інтегро-диференціальними, метод бінарних перетворень потребує подальшого розвинення.

2. Різноманітні (просторові, матричні, тощо) узагальнення класичного рівняння Бюргерса цікаві тісним зв'язком з моделями, інтегровними методом оберненої задачі. Зокрема, в роботах [4, 8] рівняння (56) та (65) в  $(1+1)$ -вимірному випадку використовувалися для побудови точних розв'язків рівняння Кадомцева-Петвіашвілі, системи Деві-Стюартсона, їх матричних узагальнень, а також для знаходження розв'язків інших моделей теорії солітонів. В роботі [15] показаний зв'язок між перетворенням типу Хопфа-Коула для матричних узагальнень рівняння Бюргерса та диференціальним оператором перетворення Дарбу-Крама-Матвеева. Окремо стоїть питання побудови точних розв'язків для рівнянь типу Бюргерса [23, 25, 33], важливих також з точки зору їх фізичних застосувань [3]. Можна показати, що підстановки типу Хопфа-Коула (див. Твердження 6.1–6.4) є частковим (локальним) випадком інтегральних бінарних перетворень, а відповідні рівняння типу Бюргерса є частковим випадком більш загальних нелінійних систем, які допускають “пряму лінеаризацію” [29].

## ЛІТЕРАТУРА

1. Веселов А.П., Новиков С.П. *Конечнозонные двумерные операторы Шрёдингера. Потенциальные операторы* // Докл. АН СССР. — 1984. — Т.279, №4. — С. 784–788.
2. Захаров А.В., Шабат А.Б. *Схема интегрирования нелинейных уравнений математической физики методом обратной задачи рассеяния. I* // Функциональный анализ и его приложения. — Т.8, Вып. 3. — 1974. — С. 43–53.
3. Кудрявцев А.Г., Сапожников О.А. *Получение точных решений неоднородного уравнения Бюргерса с использованием преобразования Дарбу* // Акустический журнал. — 2011. — Т.57, №3. — С. 313–322.
4. Марченко В.А. *Нелинейные уравнения и операторные алгебры*. — Киев: Наук. думка, 1986. — 156 с.
5. Митропольський Ю.О., Самойленко В.Г, Сидоренко Ю.М. *Просторово-двовимірне узагальнення ієрархії Кадомцева-Петвіашвілі з нелокальними в'язями* // Доповіді НАН України. — 1999. — №9. — С. 19–23.
6. Починайко М.Д., Сидоренко Ю.М. *Інтегрування деяких  $(2 + 1)$ -вимірних інтегровних систем методами оберненої задачі розсіяння та бінарних перетворень Дарбу* // Математичні студії. — 2003. — Т.20, №2. — С. 119–132.
7. Самойленко А.М., Самойленко В.Г, Сидоренко Ю.М. *Ієрархія рівнянь Кадомцева-Петвіашвілі з нелокальними в'язями: Багатовимірні узагальнення та точні розв'язки редукованих систем* // Укр. мат. журн. — 1999. — Т.51, №1. — С. 78–97.

8. Самойленко В.Г., Сидоренко Ю.М. *Ієрархія матричних рівнянь Бюргерса і інтегровні редукції в системі Деві-Стюардсона* // Укр. мат. журн. — 1998. — Т.50, №2. — С. 252–264.
9. Сидоренко Ю.М. *Нелокальні редукції в системах, інтегровних методом оберненої задачі* // Нелинейные краевые задачи мат.физики и их прилож. Киев: Ин-т математики НАН Украины. — 1998. — С. 199–202.
10. Сидоренко Ю.М. *Про узагальнення  $\tau$ -функції для ієрархії Кадомцева-Петвіашвілі* // Вісн. Київського ун-ту. Сер. математика і механіка. — 1998. — С. 40–49.
11. Сидоренко Ю.М. *Бінарні перетворення і  $(2 + 1)$ -вимірні інтегровні системи* // Укр. мат. журн. — 2002. — Т.54, №11. — С. 1531–1550.
12. Сидоренко Ю.М., Гвоздева Е.В. *Бинарные преобразования общих уравнений Лакса-Захарова-Шабата* // Нелинейные краев. задачи мат. физики и их прилож. — Киев: Ин-т математики НАН Украины. — 1999. — С. 220–224.
13. Сидоренко Ю.М., Чвартацький О.І. *Бінарні перетворення просторово-двовимірних інтегродиференціальних операторів і рівнянь Лакса* // Вісн. Київського націон. ун-ту. Сер. математика і механіка. — 2009. — Вип. 22. — С. 32–35.
14. Сидоренко Ю.М., Чвартацький О.І. *Інтегрування скалярної ієрархії Кадомцева-Петвіашвілі методом інтегральних перетворень типу Дарбу* // Вісн. Львівського ун-ту. Серія механіко-математична. — 2011. — Вип. 75. — С. 10–54.
15. Сидоренко Ю.М., Чвартацький О.І. *Метод проектування і перетворення Дарбу-Крама-Матвеева* // Математичний вісник НТШ. — 2012. — Том 9. (прийнята до друку).
16. Шабат А.Б. *Энциклопедия интегрируемых систем.* — Москва: Институт теоретической физики им. Л.Д. Ландау, 2008. — 454 с.
17. Athorne C., Fordy A.P. *Integrable equations in  $(2 + 1)$ -dimensions associated with symmetric and homogeneous spaces*, J. Math. Phys., **28** (1987), 2018–2024.
18. Blaszak M. *Multi-Hamiltonian Theory of Dynamical Systems*, Springer-Verlag, 1998.
19. Chen H.H., Lee Y.C., Liu C.S. *Integrability of nonlinear Hamiltonian systems by inverse scattering method*, Physica Scr., **20** (1979), 490–492.
20. Cheng Yi. *Constrained of the Kadomtsev-Petviashvili hierarchy*, J. Math. Phys., **33** (1992), 3774–3787.
21. Davey A., Stewartson K. *On three dimensional packets of surface waves*, Proc. R. Soc., **338**, 1613 (1974), 101–110.
22. Dickey L.A. *Soliton equations and Hamiltonian systems*, Adv. Ser. in Math. Phys., **12** (1991).
23. Fletcher C.A.J. *Generating exact solutions of the two-dimensional Burgers' equations*, Int. J. Numer. Meth. Fluids, **3** (1983), 213–216.
24. Fokas A.S. *On the simplest integrable equation in  $2 + 1$* , Inverse Problems, **10** (1994), 19–22.
25. Guoliang Cai, Kun Ma, Xiaofen Tang, Fengyun Zhang. *New exact Traveling Wave Solutions of the  $(2 + 1)$ -dimension Burgers Equations*, Internat. J. of Nonlinear Science, **6**, 2 (2008), 185–192.
26. Konopelchenko B., Sidorenko Yu., Strampp W.  *$(1+1)$ -dimensional integrable systems as symmetry constraints of  $(2 + 1)$ -dimensional systems*, Phys. Lett. A., **157** (1991), 17–21.
27. Mikhailov A.V., Shabat A.B., Sokolov V.V. *The symmetry approach to classification of integrable equations In: What is Integrability?*, New York: Springer Verlag, (1990), 115–184.
28. Nizhnik L., *Integration of multidimensional nonlinear equations by inverse scattering method*, Dokl. Akad. Nauk SSSR, **254** (1980), 332–335.

29. Samoilenko V.H., Sidorenko Yu.M., Buonanno L., Matarazzo G. *Explicit solutions of nonlinear evolution equations via nonlocal reductions approach*, Proceedings of Institute of Math. of NAS of Ukraine, **30**, II (2000), 406–410.
30. Santini P.M. *Integrable nonlinear evolution equations with constraints: I*, Inverse Problem, **8** (1992), 285–301.
31. Sidorenko Yu., Strampp W. *Multicomponent integrable reductions in Kadomtsev-Petviashvili hierarchy*, J. Math. Phys., **34**, 4 (1993), 1429–1446.
32. Sidorenko Yu., Strampp W. *Symmetry constraints of the KP-hierarchy*, Inverse Problems, **7** (1991), L37–L43.
33. Srinivasa Ch. Rao, Engu Satyanarayana. *Solutions of Burgers Equation*, International Journal of Nonlinear Science, **9**, 3 (2010), 290–295.
34. Sydorenko Yu. *Generalized Binary Darboux-like Theorem for Constrained Kadomtsev-Petviashvili (cKP) Flows*, Proceedings of Institute of Mathematics of NAS of Ukraine, **50**, 1 (2004), 470–477.

Львівський національний університет імені Івана Франка,

Львів, Україна

e-mail: [y\\_sydorenko@franko.lviv.ua](mailto:y_sydorenko@franko.lviv.ua)

Надійшло 12.04.2012

---

Sydorenko Yu.M., Chvartatskyi O.I. *Matrix generalizations of integrable systems with Lax integro-differential representations*, Carpathian Mathematical Publications, **4**, 1 (2012), 125–144.

We found matrix integro-differential Lax representations for Davey-Stewartson systems (DS-I, DS-II, DS-III), (2+1)-dimensional generalizations of Chen-Lee-Liu equation and its higher symmetries. In particular, we obtain (2+1)-dimensional generalizations of modified Korteweg-de Vries equation, Nizhnik equation and so etc. We also propose some matrix multidimensional generalizations of Burgers equation.

Сидоренко Ю.М., Чвартацкий А.И. *Матричные обобщения интегрируемых систем с интегро-дифференциальными представлениями Лакса* // Карпатские математические публикации. — 2012. — Т.4, №1. — С. 125–144.

Найдены матричные интегро-дифференциальные представления Лакса для моделей Дэви-Стюартсона (DS-I, DS-II, DS-III), пространственно-двумерных обобщений уравнения Чена-Ли-Лю и их высших симметрий. А именно, модифицированных уравнений Кортевега-де Фриза, Нижника и т.д. Приведены некоторые матричные многомерные обобщения уравнения Бюргерса.