

А. Ф. Баранник (Помор. академія, Слупськ, Польща),

Т. А. Баранник (Полтав. нац. пед. ун-т),

І. І. Юрик (Нац. ун-т харч. технологій, Київ)

ТОЧНІ РОЗВ'ЯЗКИ НЕЛІНІЙНОГО РІВНЯННЯ

$$u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2 + c(t)u$$

Ansätze that reduce the equation $u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2 + c(t)u$ to a system of two ordinary differential equations are defined. Also it is shown that the problem of constructing exact solutions of the form $u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha$, $\alpha \in \mathbf{R}$, to this equation, reduces to integrating of a system of linear equations $\mu_1' = \Phi_1(t)\mu_1$, $\mu_2' = \Phi_2(t)\mu_2$, where $\Phi_1(t)$ and $\Phi_2(t)$ are arbitrary predefined functions.

Найдены анзацы, редуцирующие уравнение $u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2 + c(t)u$ к системе двух обыкновенных дифференциальных уравнений. Также показано, что задача построения точных решений вида $u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha$, $\alpha \in \mathbf{R}$, этого уравнения сводится к интегрированию системы линейных уравнений $\mu_1' = \Phi_1(t)\mu_1$, $\mu_2' = \Phi_2(t)\mu_2$, где $\Phi_1(t)$ и $\Phi_2(t)$ — произвольные наперед заданные функции.

1. Вступ. У даній роботі розглядається задача побудови точних розв'язків з узагальненим відокремленням змінних для нелінійного рівняння

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a(t)u \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b(t) \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + c(t)u, \quad (1)$$

де $a = a(t)$, $b = b(t)$, $c = c(t)$ — функції від t . Рівняння цього типу зустрічаються в задачах хвильової і газової динаміки.

У загальному випадку рівняння (1) має точний розв'язок вигляду [5]

$$u = \mu_2(t)x^2 + \mu_1(t)x + \mu_0(t).$$

Частинні випадки даного рівняння вивчалися в [1, 2, 4, 5]. У роботах [1–4] запропоновано метод побудови точних розв'язків з узагальненим відокремленням змінних

$$u = \sum_{i=1}^n \psi_i(t)\varphi_i(x),$$

який ґрунтується на відшуканні скінченновимірних підпросторів, інваріантних відносно нелінійного диференціального оператора, що відповідає рівнянню (1). При цьому система координатних функцій $\varphi_i(x)$ задавалася априорно, а для визначення функцій $\psi_i(t)$ застосовувався метод невизначених коефіцієнтів.

У роботах [6, 7] для побудови точних розв'язків рівняння (1) використовувався анзац вигляду

$$u = d(x)\omega(t) + f(t, x), \quad (2)$$

де невідомі функції $d = d(x)$, $\omega = \omega(t)$ і $f = f(t, x)$ визначалися з умови, що анзац (2) редукує рівняння (1) до звичайного диференціального рівняння з невідомою функцією $\omega = \omega(t)$.

У даній роботі за допомогою анзацу (2) знайдено системи координатних функцій для точних розв'язків рівняння (1), що зводить задачу побудови таких розв'язків до інтегрування системи звичайних диференціальних рівнянь. Так, у випадку

$$a(t) = \frac{\alpha}{1-\alpha}b(t), \quad \alpha \in \mathbf{R}, \quad \alpha \neq 1, 2, 3,$$

систему координатних функцій утворюють функції x^2 , x^α , а якщо $a(t) = -2b(t)$, то координатну систему утворюють функції x^2 , $x^2 \ln |x|$. Показано, зокрема, що відшукання точних розв'язків рівняння (1) вигляду

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha$$

зводиться до інтегрування системи звичайних диференціальних рівнянь

$$\mu_1'' = \Phi_1(t)\mu_1, \quad \mu_2'' = \Phi_2(t)\mu_2, \quad (3)$$

де $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ — довільні наперед задані функції. У багатьох випадках система (3) може бути зінтегрована.

2. Редукція рівняння (1) до системи звичайних диференціальних рівнянь. Почнемо розгляд частинного випадку рівняння (1):

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a(t)u \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b(t) \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2. \quad (4)$$

Для побудови точних розв'язків рівняння (4) використаємо анзац (2). Анзац (2) редукує (4) до рівняння

$$\omega''d - \omega(af_{xx}d + 2bf_xd' + afd'') - \omega^2(add'' + bd'^2) + f_{tt} - aff_{xx} - bf_x^2 = 0. \quad (5)$$

Враховуючи, що рівняння (5) повинно бути звичайним диференціальним рівнянням з невідомою функцією $\omega = \omega(f)$, отримуємо

$$add'' + b(d')^2 = \beta(t)d, \quad (6)$$

$$adf_{xx} + 2bd'f_x + ad''f = \tilde{\gamma}(t)d. \quad (7)$$

Питання про знаходження розв'язків рівняння (4) вигляду (2) ми звели до інтегрування системи двох звичайних диференціальних рівнянь, одне з яких є лінійним. Рівняння (6) має частинний розв'язок

$$d(x) = x^\alpha, \quad a(t) = \frac{\alpha}{1-\alpha}b(t), \quad \beta = 0, \quad \alpha \neq 1. \quad (8)$$

Підставивши $d = x^\alpha$ у рівняння (7), отримаємо

$$x^2 f_{xx} + 2(1-\alpha)xf_x + \alpha(\alpha-1)f = \gamma(t)x^2, \quad (9)$$

де $\gamma(t) = \frac{1-d}{b}\tilde{\gamma}(t)$.

Розглянемо три випадки.

Випадок $\alpha = 2$. З (8) випливає, що $a(t) = -2b(t)$. Загальним розв'язком рівняння (9) для $\alpha = 2$ є функція

$$f = \gamma(t)x^2 \ln |x| + \tilde{\beta}(t)x^2 + \sigma(t)x,$$

і на підставі (2)

$$u = \gamma(t)x^2 \ln |x| + \beta(t)x^2 + \delta(t)x, \quad (10)$$

де $\beta(t) = \tilde{\beta}(t) + \omega(t)$. Підставивши (10) у (4), знайдемо $\delta(t) = 0$ і систему рівнянь для визначення функцій $\beta(t)$ і $\gamma(t)$:

$$\gamma'' = -2b\gamma^2, \quad \beta'' = -2b\gamma\beta + b\gamma^2.$$

Випадок $\alpha = 3$. З (8) випливає, що $a(t) = \frac{3}{2}b(t)$. Загальним розв'язком рівняння (9) для $\alpha = 3$ є функція

$$f = -\gamma(t)x^2 \ln|x| + \beta(t)x^2 + \tilde{\delta}(t)x^3,$$

а тому на підставі (2)

$$u = -\gamma(t)x^2 \ln|x| + \beta(t)x^2 + \delta(t)x^3, \quad (11)$$

де $\delta(t) = \tilde{\delta}(t) + \omega(t)$. Підставивши (11) у (4), отримаємо $\gamma(t) = 0$, а тому розв'язок (11) має вигляд

$$u = \beta(t)x^2 + \delta(t)x^3.$$

Він є частинним випадком більш загального розв'язку

$$u = \mu_3(t)x^3 + \mu_2(t)x^2 + \mu_1(t)x + \mu_0(t),$$

який наведено в [4].

Випадок $\alpha \neq 1, 2, 3$. Загальним розв'язком рівняння (9) є функція

$$f = \frac{\gamma(t)}{(\alpha-2)(\alpha-3)}x^2 + \tilde{\mu}_2(t)x^\alpha + \mu_0(t)x^{-1+\alpha},$$

і відповідно до (2)

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha + \mu_0(t)x^{-1+\alpha}, \quad (12)$$

де невідомі функції $\mu_0(t)$, $\mu_1(t) = \frac{\gamma(t)}{(\alpha-2)(\alpha-3)}$ і $\mu_2(t) = \tilde{\mu}_2(t) + \omega(t)$ необхідно визначити. Підставивши (12) в (4), знайдемо $\mu_0(t) = 0$ і систему рівнянь для визначення функцій $\mu_1(t)$ і $\mu_2(t)$:

$$\mu_1'' = (2a + 4b)\mu_1^2, \quad (13)$$

$$\mu_2'' = \left(-\frac{a^2b}{(a+b)^2} + \frac{2a^2 + 6ab}{a+b} \right) \mu_1\mu_2. \quad (14)$$

Результати, отримані для рівняння (4), можна узагальнити на рівняння (1). Маємо такі випадки.

Випадок $a(t) = -2b(t)$. Анзац

$$u = \gamma(t)x^2 \ln|x| + \beta(t)x^2$$

редукує рівняння (1) до системи

$$\gamma'' = -2b\gamma^2 + c\gamma, \quad \beta'' = -2b\gamma\beta + b\gamma^2 + c\beta.$$

Випадок $a(t) = -\frac{3}{2}b(t)$. Анзац

$$u = \beta(t)x^2 + \delta(t)x^3$$

редукує рівняння (1) до системи

$$\delta'' = c\delta, \quad \beta'' = b\beta^2 + c\beta.$$

Випадок $a(t) \neq -b(t), -2b(t), -\frac{3}{2}b(t)$. Анзац

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha, \quad \alpha = \frac{a}{a+b}, \quad \alpha \in \mathbf{R},$$

редукує рівняння (1) до системи

$$\mu_1'' = (2a + 4b)\mu_1^2 + c\mu_1, \quad (15)$$

$$\mu_2'' = \left(-\frac{a^2b}{(a+b)^2} + \frac{2a^2 + 6ab}{a+b} \right) \mu_1\mu_2 + c\mu_2. \quad (16)$$

3. Точні розв'язки рівняння $u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2$. Розглянемо випадок $a(t) = \frac{\alpha}{1-\alpha}b(t)$, $\alpha \in \mathbf{R}$, $\alpha \neq 1, 2, 3$. Систему рівнянь (13), (14) для визначення розв'язків вигляду

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha$$

даного рівняння запишемо у вигляді

$$\mu_1'' = \frac{4-2\alpha}{\alpha}a\mu_1^2, \quad (17)$$

$$\mu_2'' = (\alpha-2)(\alpha-3)a\mu_1\mu_2. \quad (18)$$

Систему (17), (18) можна зінтегрувати не для кожної функції $a = a(t)$. У випадку $a = \text{const}$ деякі класи точних розв'язків цієї системи наведено в [6]. Нашою задачею є виділення тих функцій $a = a(t)$, для яких система (17), (18) є інтегрованою. За допомогою функції

$$(\alpha-2)(\alpha-3)a\mu_1 = \Phi(t) \quad (19)$$

систему рівнянь (17), (18) запишемо так:

$$\mu_1'' = -\frac{2}{\alpha(\alpha-3)}\Phi(t)\mu_1, \quad (20)$$

$$\mu_2'' = \Phi(t)\mu_2. \quad (21)$$

Рівняння (21) є лінійним відносно μ_2 (для відомих функцій a і μ_1). Враховуючи, що функція $a = a(t)$ є довільною, можна вважати, що в системі (20), (21) $\Phi(t)$ є довільною наперед заданою функцією, для якої рівняння (21) цієї системи є інтегровним. Таким чином, знаходження розв'язків системи (17), (18) при умові, що виконується умова (19), де $\Phi(t)$ є довільною наперед заданою функцією, зводиться до інтегрування системи звичайних диференціальних рівнянь (20), (21). Інтегруючи рівняння (20) і використовуючи (19), знаходимо $a = a(t)$.

Розглянемо два найпростіші випадки.

Випадок $\Phi(t) = -A$, $A = \text{const} \neq 0$. Нехай $B = -\frac{2A}{\alpha(\alpha-3)}$. Якщо $A < 0$ і $B < 0$, то система (20), (21) має розв'язок

$$\begin{aligned} \mu_1 &= C_1 \text{ch}(\sqrt{|B|}t) + C_2 \text{sh}(\sqrt{|B|}t), \\ \mu_2 &= C_3 \text{ch}(\sqrt{|A|}t) + C_4 \text{sh}(\sqrt{|A|}t), \end{aligned}$$

де C_1, C_2, C_3 і C_4 – довільні сталі. З рівності (19) знаходимо

$$a(t) = -\frac{A}{(\alpha-2)(\alpha-3)[C_1 \operatorname{ch}(\sqrt{|B|}t) + C_2 \operatorname{sh}(\sqrt{|B|}t)]},$$

де $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$, а відповідне рівняння (4) має розв'язок

$$u = [C_1 \operatorname{ch}(\sqrt{|B|}t) + C_2 \operatorname{sh}(\sqrt{|B|}t)]x^2 + [C_3 \operatorname{ch}(\sqrt{|A|}t) + C_4 \operatorname{sh}(\sqrt{|A|}t)]x^\alpha.$$

Випадок $\Phi(t) = At^{-2}$, $A = \text{const} \neq 0$. Нехай $B = -\frac{2A}{\alpha(\alpha-3)}$. Якщо $s_1^2 = B + \frac{1}{4} > 0$ і $s_2^2 = A + \frac{1}{4} > 0$, то система (20), (21) має розв'язок

$$\mu_1 = C_1 t^{1/2+s_1} + C_2 t^{1/2-s_1}, \quad \mu_2 = C_3 t^{1/2+s_2} + C_4 t^{1/2-s_2},$$

де C_1, C_2, C_3 і C_4 – довільні сталі. З рівності (19) знаходимо

$$a(t) = \frac{A}{(\alpha-2)(\alpha-3)[C_1 t^{5/2+s_1} + C_2 t^{5/2-s_1}]},$$

де $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$, а відповідне рівняння (4) має розв'язок

$$u = [C_1 t^{1/2+s_1} + C_2 t^{1/2-s_1}]x^2 + [C_3 t^{1/2+s_2} + C_4 t^{1/2-s_2}]x^\alpha.$$

Якщо $s_1^2 = -B - \frac{1}{4} > 0$ і $s_2^2 = -A - \frac{1}{4} > 0$, то система (20), (21) має розв'язок

$$\begin{aligned} \mu_1 &= C_1 t^{1/2} \cos(s_1 \ln t) + C_2 t^{1/2} \sin(s_1 \ln t), \\ \mu_2 &= C_3 t^{1/2} \cos(s_2 \ln t) + C_4 t^{1/2} \sin(s_2 \ln t), \end{aligned}$$

де C_1, C_2, C_3 і C_4 – довільні сталі. З рівності (19) знаходимо

$$a(t) = \frac{A}{(\alpha-2)(\alpha-3)[C_1 t^{5/2} \cos(s_1 \ln t) + C_2 t^{5/2} \sin(s_1 \ln t)]},$$

де $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$, а відповідне рівняння (4) має розв'язок

$$u = [C_1 t^{1/2} \cos(s_1 \ln t) + C_2 t^{1/2} \sin(s_1 \ln t)]x^2 + [C_3 t^{1/2} \cos(s_2 \ln t) + C_4 t^{1/2} \sin(s_2 \ln t)]x^\alpha.$$

4. Точні розв'язки рівняння (1). Відшукання розв'язків вигляду

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha \quad (22)$$

для рівняння (1) у випадку $a(t) = \frac{\alpha}{1-\alpha}b(t)$, $\alpha \in \mathbf{R}$, $\alpha \neq 1, 2, 3$, ми звели до інтегрування системи рівнянь (15), (16), яку можна записати так:

$$\mu_1'' = \left[\frac{4-2\alpha}{\alpha} a \mu_1 + c \right] \mu_1, \quad (23)$$

$$\mu_2'' = [(\alpha-2)(\alpha-3)a \mu_1 + c] \mu_2. \quad (24)$$

За допомогою функцій

$$\frac{4-2\alpha}{\alpha}a\mu_1 + c = \Phi_1(t), \quad (25)$$

$$(\alpha-2)(\alpha-3)a\mu_1 + c = \Phi_2(t) \quad (26)$$

система рівнянь (23), (24) набере вигляду

$$\mu_1'' = \Phi_1(t)\mu_1, \quad \mu_2'' = \Phi_2(t)\mu_2. \quad (27)$$

Друге рівняння системи (27) є лінійним відносно μ_2 (для відомих функцій $a\mu_1$ і c). Так само перше рівняння системи (27) є лінійним відносно μ_1 , якщо є відомими функції $a\mu_1$ і c . Враховуючи, що функції $a = a(t)$ і $c = c(t)$ є довільними, можна вважати, що в системі (27) функції $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ є довільними наперед заданими функціями, для яких обидва рівняння цієї системи є інтегровними. Інтегруючи систему (27), знаходимо функції $\mu_1 = \mu_1(t)$, $\mu_2 = \mu_2(t)$, а отже, і розв'язок рівняння (1). Розв'язавши систему рівнянь (25), (26), визначимо функції $a\mu_1$ і c , а тому і функції $a = a(t)$ і $c = c(t)$ рівняння (1).

Розглянемо, наприклад, випадок $\Phi_1(t) = At^{-2}$, $\Phi_2(t) = -B$, де A і B – сталі, відмінні від нуля. Розв'язуючи систему (25), (26), знаходимо

$$a\mu_1 = \frac{\alpha(-At^{-2} - B)}{(\alpha-1)(\alpha-2)^2}, \quad (28)$$

$$c = -\frac{2B}{(\alpha-1)(\alpha-2)} - \frac{\alpha(\alpha-3)A}{(\alpha-1)(\alpha-2)}t^{-2}. \quad (29)$$

Якщо $s^2 = -A - \frac{1}{4} > 0$, $B < 0$, то система (27) має розв'язок

$$\begin{aligned} \mu_1 &= C_1 t^{1/2} \cos(s \ln t) + C_2 t^{1/2} \sin(s \ln t), \\ \mu_2 &= C_3 \operatorname{ch}(\sqrt{|B|} t) + C_4 \operatorname{sh}(\sqrt{|B|} t), \end{aligned}$$

де C_1, C_2, C_3 і C_4 – довільні сталі. З рівності (28) отримуємо

$$a = \frac{\alpha(-At^{-2} - B)}{(\alpha-1)(\alpha-2)^2 [C_1 t^{1/2} \cos(s \ln t) + C_2 t^{1/2} \sin(s \ln t)]}, \quad (30)$$

де $C_1^2 + C_2^2 \neq 0$. Тому рівняння (1), у якому функції $a = a(t)$, $c = c(t)$ визначаються формулами (29), (30), має точний розв'язок

$$u = [C_1 t^{1/2} \cos(s \ln t) + C_2 t^{1/2} \sin(s \ln t)] x^2 + [C_3 \operatorname{ch}(\sqrt{|B|} t) + C_4 \operatorname{sh}(\sqrt{|B|} t)] x^\alpha.$$

Якщо $s^2 = A + \frac{1}{4} > 0$, $B > 0$, то система (27) має розв'язок

$$\begin{aligned} \mu_1 &= C_1 t^{1/2+s} + C_2 t^{1/2-s}, \\ \mu_2 &= C_3 \cos(\sqrt{B} t) + C_4 \sin(\sqrt{B} t), \end{aligned}$$

де C_1, C_2, C_3 і C_4 – довільні сталі. На підставі рівності (28)

$$a = \frac{\alpha(At^{-2} - B)}{(\alpha - 1)(\alpha - 2)^2[C_1t^{1/2+s} + C_2t^{1/2-s}]}, \quad C_1^2 + C_2^2 \neq 0. \quad (31)$$

Отже, рівняння (1), у якому функції $a = a(t)$ і $c = c(t)$ визначаються формулами (31) і (29), має такий розв'язок:

$$u = [C_1t^{1/2+s} + C_2t^{1/2-s}]x^2 + [C_3 \cos(\sqrt{B}t) + C_4 \sin(\sqrt{B}t)]x^\alpha.$$

5. Висновки. У випадку $b(t) = \frac{1-\alpha}{\alpha}a(t)$, $\alpha \in \mathbf{R}$, $\alpha \neq 1, 2, 3$, анзац

$$u = \mu_1(t)x^2 + \mu_2(t)x^\alpha \quad (32)$$

зводить побудову розв'язків рівняння

$$u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2 + c(t)u \quad (33)$$

до інтегрування системи лінійних рівнянь

$$\mu_1'' = \Phi_1(t)\mu_1, \quad \mu_2'' = \Phi_2(t)\mu_2, \quad (34)$$

де $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ — довільні наперед задані функції. Інтегровні рівняння такого типу добре вивчені. До них належать, наприклад, узагальнене рівняння Лежандра, вироджене гіпергеометричне рівняння, а також рівняння Бесселя і рівняння Мат'є. Довільний вибір функцій $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ дозволяє будувати розв'язки, що мають наперед задані властивості. Відповідні функції $a = a(t)$ і $c = c(t)$ рівняння (33) можна визначити, розв'язавши систему рівнянь (25), (26).

Анзац (32) дає можливість знаходити також точні розв'язки рівняння

$$u_{tt} = a(t)uu_{xx} + b(t)u_x^2 + c(t)u + d(t)x^2 + e(t)x^\alpha, \quad (35)$$

де $b(t) = \frac{1-\alpha}{\alpha}a(t)$, $\alpha \in \mathbf{R}$, $\alpha \neq 1, 2, 3$. Анзац (32) редукує рівняння (35) до системи

$$\mu_1'' = \Phi_1(t)\mu_1 + d, \quad \mu_2'' = \Phi_2(t)\mu_2 + e,$$

де $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ — довільні наперед задані функції, пов'язані з функціями $a = a(t)$, $c = c(t)$ і $\mu_1 = \mu_1(t)$ співвідношеннями (25), (26). Функції $\Phi_1(t)$ і $\Phi_2(t)$ потрібно вибирати так, щоб відповідна система лінійних рівнянь (34) була інтегрованою.

Література

1. Галактионов В. А., Посашков С. А. Точные решения и инвариантные пространства для нелинейных уравнений градиентной диффузии // Журн. вычислит. математики и мат. физики. – 1994. – **34**, № 3. – С. 373–383.
2. Galaktionov V. A. Invariant subspaces and new explicit solutions to evolution equations with quadratic nonlinearities // Proc. Roy. Soc. Edinburgh. – 1995. – **125**, № 2. – P. 225.
3. Galaktionov V. A., Posashkov S. A., Svirshchevskii S. R. Generalized separation of variables for differential equations with polynomial nonlinearities // Different. Equat. – 1995. – **31**. – P. 233–240.
4. Galaktionov V. A., Svirshchevskii S. R. Exact solutions and invariant subspaces of nonlinear partial differential equations in mechanics and physics. – Boca Raton etc.: Chapman & Hall/CRC, 2007.
5. Polyanin A. D., Zaitsev V. F. Handbook of nonlinear partial differential equations. – Boca Raton, FL: Chapman & Hall/CRC, 2004.
6. Barannyk A. F., Barannyk T. A., Yuryk I. I. Separation of variables for nonlinear equations of hyperbolic and Korteweg–de Vries type // Rep. Math. Phys. – 2011. – **68**, № 1. – P. 97.
7. Barannyk A. F., Barannyk T. A., Yuryk I. I. Generalized separation of variables for nonlinear equation $u_{tt} = F(u)u_{xx} + aF'(u)u_x^2$ // Rep. Math. Phys. – 2013. – **71**, № 1. – P. 1–13.

Одержано 15.11.16