

## Точні розв'язки нелінійного хвильового рівняння

А. Ф. Баранник,

*Інститут математики Поморської академії, Слупськ, Польща*

Т. А. Баранник,

*Полтавський національний педагогічний університет ім. В.Г. Короленка*

І.І. Юрик

*Національний університет харчових технологій, Київ*

Розглядається нелінійне рівняння:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = F(u) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + a F'(u) \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 \quad (1)$$

Рівняння такого типу зустрічається в задачах хвильової і газової динаміки. Групові властивості рівняння (1) для  $a=1$  детальні дослідження в [1], а умовна симетрія вивчалася в [2]. В загальному випадку рівняння (1) має точні розв'язки

$$\text{виду } u = \omega(\xi), \quad \xi = \frac{x+b}{t+c}, \quad z = kx + \lambda t; \quad u = \omega(\xi), \quad \xi = \frac{x+b}{t+c}$$

де  $k, \lambda, b, c$  - довільні сталі.

Ми конструємо розв'язки виду

$$t = \omega_1(x) d(u) + \omega_2(x) \quad (2)$$

Підстановка містить (2) три невідомі функції  $\omega_1(x), \omega_2(x)$  та  $d(u)$ , які знаходяться з умови, що дана підстановка редагує рівняння (1) до системи звичайних диференціальних рівнянь з невідомими функціями  $w_1(x)$  і  $w_2(x)$ .

Теорема. Якщо рівняння (1) допускає підстановку (2), то функція  $F(u)$  визначається за формулою

$$F = \lambda(d')^2, \quad \lambda - \text{стала} \neq 0,$$

Де  $d(\dots)$  є довільним розв'язком рівняння

$$d'' = \lambda(\beta d + \gamma)(d')^{(1+2a)/a}, \quad \beta, \gamma \in \mathbb{R}, \quad \beta^2 + \gamma^2 \neq 0$$

З теореми випливає зокрема, що побудова розв'язків виду (2) рівняння (1) у випадку  $\beta \neq 0, a \neq \frac{1}{2}$  зводиться до інтегрування системи звичайних диференціальних рівнянь

$$\varphi_1' = \frac{2a}{\lambda} \varphi_1^3, \quad \varphi_2' = \frac{2a}{\lambda} \varphi_1^2 \varphi_2 \quad (3)$$

$$\text{Де } \varphi_1(x) = \frac{1}{1+2a} \omega_1^{-1}, \quad \varphi_2(x) = -\frac{1}{1+2a} \omega_1^{-1} \omega_2.$$

Система (3) має нескінченні серії точних розв'язків, які виражаються через еліптичні функції Якобі [b].

У випадку  $\beta=0, a \neq -1$  рівняння (1) має вигляд

$$\frac{\partial^2 v}{\partial t^2} = \lambda U^{-1(1+a)} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} - \frac{\lambda a}{1+a} U^{-(2+a)(1+a)} \left(\frac{\partial v}{\partial x}\right)^2, \quad (4)$$

Де  $U = -\varepsilon U + b; \varepsilon = \pm 1, b \in \mathbb{R}$ , яке локальним перетворенням

$$U = V^{1+a}, x = \tau, t = \xi \quad (5)$$

зводиться до нелінійного рівняння з квадратичною нелінійністю

$$\frac{\partial^2 V}{\partial \tau^2} = \frac{1}{\lambda} \frac{\partial^2 V}{\partial \xi^2} + \frac{a}{\lambda} \left(\frac{\partial V}{\partial \xi}\right)^2, \quad (6)$$

Рівняння (6) вивчалася в [3-5]. На підставі розв'язків рівняння (6), з використанням (5), отримані розв'язки рівняння (4). Якщо, наприклад,  $\sigma^2 = 3a^2 - 9a - \frac{1}{4} > 0$ , де  $a = \frac{1}{1+a}, a \neq -1, -\frac{1}{2}, -\frac{3}{4}$  то розв'язком рівняння (4) є функція

$$U^{1/(1+\alpha)} = \frac{3\lambda}{1+2\alpha} x^{-2} t^2 + x^{1/2} t^d [C_1 \cos(\sigma \ln t) + C_2 \sin(\sigma \ln t)].$$

Де  $C_1, C_2$  – довільні сталі.

#### Література

1. W. F. Ames, R. J. Johner and E. Adans: Graph properties of  $U_{tt} = [f(u)u_x]_x$  Inf. J. Nonlinear Mech. 16, 5-6 (1981), 439.
2. Ф. І. Фушич, М. І. Серов, В. К. Ренета: Умовна симетрія, редукція і точні розв'язки нелінійного хвильового рівняння, Доповіді АН України (1991), №5, 23-34.
3. A. D. Polyanin, V. F. Zaitsev: Handbook of nonlinear partial differential equations. Boce Raton, London: Chapman & Hall/CRC, 2004.
4. V. A. Golartionov, S. R. Svirchevskii: Exact solutions and invariant subspaces of nonlinear differential equations in mechanics and physics. Boce Raton, London: Chapman & Hall/ CRC, 2007.
5. A. F. Baranchyk, T.A. Baranchyk and I. I. Yuryk: Separation of variables for nonlinear equations of hyperbolic and Korteweg de Vries type, Rep Math. Phys. 68(2011), no 1, 97-105.
6. A. F. Baranchyk, T.A. Baranchyk and I. I. Yuryk: Generalized separation of variables for nonlinear equations  $U_{tt} = F(u)u_{xx} + \alpha F'(u)u_x^2$  Rep. Math. Phys. 71 (2013), no 1 1-13.