

**УРАВНЕНИЯ В ЧАСТНЫХ  
ПРОИЗВОДНЫХ**

УДК 517

**ТОЧНЫЕ РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНОГО УРАВНЕНИЯ,  
ОПИСЫВАЮЩЕГО ВЗРЫВНУЮ НЕУСТОЙЧИВОСТЬ  
В АВТОКОЛЕБАТЕЛЬНЫХ СИСТЕМАХ<sup>1)</sup>**

© 2023 г. А. И. Аристов<sup>1,2,\*</sup>

<sup>1</sup> 119992 Москва, Ленинские горы, МГУ, Россия

<sup>2</sup> 119333 Москва, ул. Вавилова, 40, ФИЦ ИУ РАН, Россия

\*e-mail: ai\_aristov@mail.ru

Поступила в редакцию 13.03.2023 г.

Переработанный вариант 28.03.2023 г.

Принята к публикации 30.04.2023 г.

Работа посвящена изучению одного неклассического уравнения в частных производных четвертого порядка, описывающего взрывную неустойчивость в автоколебательных системах. Построено несколько классов точных решений этого уравнения. Показано, что среди этих решений есть обращающиеся в бесконечность за конечное время, ограниченные глобально по времени и ограниченные на любом конечном промежутке времени, но не глобально. Библ. 11.

**Ключевые слова:** нелинейные уравнения в частных производных, разрушение решений, точные решения.

**DOI:** 10.31857/S0044466923110042, **EDN:** CIMCNK

Работа посвящена изучению точных решений следующего уравнения:

$$\frac{\partial^4 u}{\partial t^2 \partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + u \frac{\partial u}{\partial t}. \quad (1)$$

Здесь  $u$  – действительнoзначная функция, зависящая от пространственной переменной  $x \in [0; l]$  ( $l > 0$ ) и времени  $t > 0$ .

В [1] и [2] обсуждались уравнения

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - u \right) + \frac{\partial^2}{\partial t \partial x} \left( \frac{\partial u}{\partial x} - \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 \quad (2)$$

и

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \left( \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - u \right) + \frac{\partial}{\partial t} (u - u^2) + \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, \quad (3)$$

которые могут описывать взрывную неустойчивость в автоколебательных системах, в частности, в распределенной системе на основе туннельного диода. В [3, с. 296 и 316–322] изучались начально-краевые задачи для уравнений (2) и (3). Было показано, что если задачи однозначно разрешимы в пространстве  $X_T = C^2[0; T; S]$ , где  $T \in (0; \infty]$ ,  $S$  – некоторое соболевское пространство, причем начальные данные удовлетворяют некоторым неравенствам, то происходит разрушение решения путем опрокидывания, т.е. задача разрешима в некотором классе  $X_T (T < \infty)$ , но не в  $X_\infty$ , причем

$$\lim_{t \rightarrow T^-} \|u(x, t)\|_S = \infty. \quad (4)$$

Для понимания процессов, моделируемых нелинейными уравнениями, полезно не только изучать качественные свойства их решений, но и строить точные решения. Качественным свой-

<sup>1)</sup> Работа выполнена при частичной финансовой поддержке РФФ (код проекта 22-21-00449).

ствам решений уравнений, содержащих смешанные производные по времени и по пространственным переменным третьего и более высоких порядков, посвящены обширные исследования (например, [3–5]), тогда как в известной автору литературе о точных решениях (например, [6, гл. 5], [7, разд. 9.3, 9.4, 10.2, 10.3]) такие уравнения встречаются редко.

Несколько классов точных решений уравнения (2) было найдено в статьях [8]–[10]; было проанализировано их качественное поведение. Уравнение (3) можно привести к виду (1) с помощью линейной замены, а именно, если принять  $(2u - 1)$  за новую независимую переменную. Точным решением уравнения (1) и посвящена данная работа.

**Теорема 1.** *Существуют решения уравнения (1), имеющие следующие варианты качественного поведения:*

- *обращающиеся в бесконечность на конечных промежутках времени,*
- *ограниченные глобально по времени,*
- *ограниченные на любом конечном промежутке времени, но не глобально.*

Справедливость этого утверждения будет следовать из дальнейших рассуждений, где будут построены соответствующие примеры. А именно, решения с качественным поведением первых двух типов будут построены в п. 2.2, а с качественным поведением третьего типа – в разд. 3 (случай  $g(x) = 0$ ).

Будем считать, что  $c, c_1, c_2, c_3, \dots$  – вообще говоря, произвольные действительные постоянные,  $P_n(\cdot)$  – многочлен степени  $n$  от одной переменной.

## 1. ТРИВИАЛЬНЫЕ РЕШЕНИЯ

Несложно убедиться, что решения уравнения (1), зависящие только от  $x$ , имеют вид

$$u(x, t) = c_1 x + c_2.$$

Пусть решение зависит только от  $t$ . После интегрирования по времени уравнение примет следующий вид:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{u^2}{2} = \frac{c}{2}.$$

Рассмотрим отдельно три множества, в которых может находиться  $c$ .

1. Пусть  $c > 0$ . Полагая  $c_1 = \sqrt{c}$ , получим следующее семейство решений:

$$u(x, t) = c_1 \frac{c_2 e^{c_1 t} + 1}{c_2 e^{c_1 t} - 1}, \quad c_1 > 0.$$

2. При  $c < 0$  получим

$$u(x, t) = 2c_1 \operatorname{tg}(c_2 - c_1 t), \quad c_1 = \sqrt{|c|}/2 > 0.$$

3. Если  $c = 0$ , то

$$u(x, t) = \frac{2}{t - c_1}.$$

## 2. МЕТОД БЕГУЩЕЙ ВОЛНЫ

Будем искать решения в виде  $u(x, t) = f(\xi)$ ,  $\xi = x - \alpha t$ ,  $\alpha = \operatorname{const} \neq 0$ . Подставив это выражение в уравнение, после упрощений получим:

$$f^{IV}(\xi) - \frac{\alpha^2 - 1}{\alpha^2} f'''(\xi) + \frac{1}{\alpha} f(\xi) f'(\xi) = 0.$$

Проинтегрируем это уравнение, получим

$$f'''(\xi) - \beta f'(\xi) + \gamma f^2(\xi) = \delta, \quad (5)$$

где

$$\beta = \frac{\alpha^2 - 1}{\alpha^2}, \quad \gamma = \frac{1}{2\alpha},$$

$\delta$  – пока произвольная постоянная.

### 2.1. Анализ Пенлеве

Тест Пенлеве, применяемый к обыкновенному дифференциальному уравнению порядка  $N$  относительно функции  $f(\xi)$ , представляет собой исследование того, представимо ли его общее решение в виде ряда Лорана

$$f(\xi) = (\xi - \xi_0)^{-p} \sum_{m=0}^{\infty} A_m (\xi - \xi_0)^m,$$

где  $p$  – некоторое постоянное натуральное число, а  $\xi_0$  и какие-то  $(N - 1)$  из коэффициентов  $A_m$  произвольны (см. [6, гл. 10] и [11]). Тест состоит из следующих этапов.

1. Найти начальный член разложения  $A_0(\xi - \xi_0)^{-p}$ . Должны получиться ненулевая постоянная  $A_0$  и натуральная постоянная  $p$ , иначе – тест не пройден.

2. Найти индексы Фукса  $m_1, \dots, m_{N-1}$ , т.е. номера членов ряда, в которых могут быть произвольные коэффициенты. Для этого строится алгебраическое уравнение относительно  $m$  степени  $N$ , которое должно иметь корень  $m = -1$  и  $(N - 1)$  различных целых неотрицательных корней (иначе тест не пройден).

3. Проверить, что коэффициенты с номерами  $m = m_1, \dots, m = m_{N-1}$  действительно произвольны. Если все этапы пройдены корректно, то уравнение прошло тест и имеет общее решение требуемого вида, иначе – нет.

**Утверждение 1.** Уравнение (5) не проходит тест Пенлеве ни при каких значениях параметров.

Попробуем применить тест. Сначала подставим в уравнение “нулевое приближение” – только начальный член разложения  $f = A_0(\xi - \xi_0)^{-p}$ :

$$\begin{aligned} f'''(\xi) - \beta f'(\xi) + \gamma f^2(\xi) &= \delta \Rightarrow \\ \Rightarrow \underline{-p(p+1)(p+2)A_0(\xi - \xi_0)^{-p-3}} + \beta p A_0(\xi - \xi_0)^{-p-1} + \underline{\gamma A_0^2(\xi - \xi_0)^{-2p}} &= \delta, \end{aligned}$$

где подчеркнуты ведущие члены, т.е. члены, соответствующие наибольшему по модулю отрицательным степеням  $(\xi - \xi_0)$ . На первых двух этапах существенную роль играют только они. “Укороченное уравнение”, содержащее только эти члены, должно выполняться тождественно:

$$-p(p+1)(p+2)A_0(\xi - \xi_0)^{-p-3} + \gamma A_0^2(\xi - \xi_0)^{-2p} \equiv 0,$$

следовательно,  $A_0 = 60/\gamma$ ,  $p = 3$ .

Перейдем ко второму этапу. Подставим в “укороченное уравнение” двучлен  $f = A_0(\xi - \xi_0)^{-p} + A_m(\xi - \xi_0)^{m-p}$  и упростим. Здесь существенную роль играют только члены, пропорциональные первой степени  $A_m$ , поэтому, пренебрегая членами с большими степенями  $A_m$ , получим

$$A_m(\xi - \xi_0)^{m-6}[(m-3)(m-4)(m-5) + 120] \equiv 0.$$

Несложно убедиться, что это уравнение имеет корень  $m = -1$ , тогда как два других корня не являются действительными числами. Это свидетельствует о том, что уравнение не проходит тест Пенлеве, **что требовалось доказать**.

Понизим порядок уравнения (5), положив  $g = f'$ . После упрощений получим

$$g \left( \frac{dg}{df} \right)^2 + g^2 \frac{d^2g}{df^2} - \beta g + \gamma f^2 = \delta. \quad (6)$$

**Утверждение 2.** Уравнение (6) тоже не проходит тест Пенлеве ни при каких значениях параметров.

Действительно, попытка применить тест приводит к некорректному результату первого этапа. А именно, или  $A_0 = 0$ , или  $p$  не является натуральным числом.

Теперь будем строить семейства частных решений уравнения (5).

### 2.2. Решение – обобщенный многочлен 1-го типа

Построим решения (5) вида

$$f(\xi) = P_n(\xi^{-1}), \quad (7)$$

где  $n$  – пока произвольное натуральное число. Подставим это выражение в (5), заметив, что дифференцирование по  $\xi$  многочлена от  $\xi^{-1}$  увеличивает степень многочлена на 1:

$$P_{n+3}(\xi^{-1}) - \beta P_{n+1}(\xi^{-1}) + \gamma P_{2n}(\xi^{-1}) = \delta.$$

Очевидно,  $n+1 < n+3$ . Пусть  $n+3 = 2n$ : в противном случае старший коэффициент в (7) будет равен нулю, т.е. степень этого многочлена будет меньше  $n$ . Значит,  $n = 3$ , и решение имеет вид

$$f(\xi) = a\xi^{-3} + b\xi^{-2} + c\xi^{-1} + d, \quad a \neq 0.$$

Подставим это выражение в (5), раскроем скобки и сгруппируем члены с одинаковыми степенями  $\xi$ . Для тождественного выполнения равенства потребуем равенства нулю коэффициента при каждой степени  $\xi$ . Таким образом, придем к системе:

$$\begin{aligned} -\gamma a + 60 &= 0, \\ 2b(-\gamma a + 12) &= 0, \\ -2\gamma ac - \gamma b^2 - 3\beta a + 6c &= 0, \\ \beta b + \gamma bc + \gamma ad &= 0, \\ \beta c + \gamma c^2 + 2\gamma bd &= 0, \\ \gamma cd &= 0, \\ \gamma d^2 &= 0. \end{aligned}$$

Выразим  $\gamma a$  из первого уравнения и подставим во второе. Тогда легко получим, что  $b = 0$ . А так как  $\gamma \neq 0$ , то из последнего уравнения получим, что и  $d = 0$ . Если  $b = d = 0$ , то четвертое и шестое уравнения выполняются тождественно. Поэтому систему можно переписать в виде

$$\begin{aligned} a &= 60/\gamma, \\ b &= d = 0, \\ -19c - 30\beta/\gamma &= 0, \\ c(\beta + \gamma c) &= 0. \end{aligned}$$

Легко убедиться, что если  $\beta = 0$ , то и  $c = 0$ , иначе система несовместна. Условие  $\beta = 0$  равносильно условию  $|\alpha| = 1$ . Значит, при названном условии непротиворечивости решение (5) имеет вид  $f(\xi) = 120\alpha\xi^{-3}$ . Заметим, что исходное уравнение не меняется при сдвиге времени. Поэтому, возвращаясь к первоначальным обозначениям, внесем произвольный параметр  $c$ :

$$u(x, t) = \pm 120(x \mp t + c)^{-3}.$$

Рассмотрим одну “ветвь” этого решения:  $u = 120(x + c - t)^{-3}$ . В тех точках  $x$ , где  $x + c > 0$ , решение будет обращаться в бесконечность при  $t = x + c$ . А при  $x + c < 0$  решение будет ограничено глобально по времени:  $|u| \leq 120|x + c|^{-3}$ . Заметим, что если рассматривать  $x \in [0; l]$ , то условие  $c > 0$  будет достаточным для обращения решения в бесконечность во всех точках в соответствующие моменты времени, а условие  $c + l < 0$  будет достаточным для ограниченности решения глобально по времени равномерно по  $x$ :  $|u| \leq 120|l + c|^{-3}$ . Аналогично можно рассмотреть “ветвь” решения с другой комбинацией знаков. Таким образом, построены примеры решений, соответствующие первому и второму типам качественного поведения решений, указанным в теореме 1.

## 2.3. Решение – обобщенный многочлен 2-го типа

Идею предыдущего раздела можно обобщить следующим образом. Будем строить решения вида

$$f(\xi) = P_m(T(\xi)), \quad (8)$$

где  $T(\cdot)$  задается с помощью автономного дифференциального уравнения:

$$\frac{dT}{d\xi} = P_n(T) \quad (9)$$

(показатели  $m$  и  $n$  надо определить).

Заметим, что

$$\frac{df}{d\xi} = \frac{df}{dT} \frac{dT}{d\xi} = P_{m-1}(T)P_n(T) = P_{m+n-1}(T).$$

Аналогично можно показать, что  $f''(\xi) = P_{m+2n-2}(T)$ ,  $f'''(\xi) = P_{m+3n-3}(T)$ ,  $f^2(\xi) = P_{2m}(T)$ . Значит, можно переписать уравнение (5) в следующем виде:

$$P_{m+3n-3}(T) - \beta P_{m+n-1}(T) + \gamma P_{2m}(T) = \delta.$$

Потребуем, чтобы два из показателей  $m + 3n - 3$ ,  $m + n - 1$  и  $2m$  были равны, а третий – не больше двух других (в противном случае степень многочлена в (8) или (9) можно понизить). Пусть  $m + 3n - 3 = 2m \geq m + n - 1$ , откуда  $m = 3(n - 1)$ ,  $n \geq 2$  (в двух других возможных случаях получим только неположительные  $m$ ).

Рассмотрим комбинацию  $m = 3$ ,  $n = 2$ :

$$f(\xi) = \sum_{k=0}^3 a_k T^k, \quad \frac{dT}{d\xi} = \sum_{k=0}^2 b_k T^k.$$

Эти выражения упростятся, если взять  $\sqrt[3]{a_3}(T + b_1/(2b_2))$  за новую переменную, зависящую от  $\xi$ , и переобозначить коэффициенты. Следовательно, не нарушая общности, можно искать решения вида

$$f(\xi) = T^3 + aT^2 + bT + c, \quad \frac{dT}{d\xi} = \mu T^2 + d.$$

С помощью этих выражений представим  $f'(\xi)$ ,  $f'''(\xi)$  и  $f^2(\xi)$  в виде многочленов от  $T$ . Подставим эти выражения в (5), раскроем скобки и сгруппируем члены с одинаковыми степенями  $T$ :

$$\begin{aligned} & (60\mu^3 + \gamma)T^6 + (24a\mu^3 + 2a\gamma)T^5 + (2b\gamma + a^2\gamma - 3\beta\mu + 114d\mu^2 + 6b\mu^3)T^4 + \\ & + (2c\gamma + 2ab\gamma - 2a\beta\mu + 40ad\mu^2)T^3 + (2ac\gamma + b^2\gamma - b\beta\mu - 3d\beta + 60d^2\mu + 8bd\mu^2)T^2 + \\ & + (16ad^2\mu - 2ad\beta + 2bc\gamma)T + (2bd^2\mu - bd\beta + c^2\gamma + 6d^3) = \delta. \end{aligned}$$

Для тождественного выполнения этого соотношения потребуем равенства нулю коэффициента при каждой степени  $T$  (аналогичных условий на свободный член можно не налагать в силу произвольности  $\delta$ ). Придем к системе:

$$\begin{aligned} 60\mu^3 + \gamma &= 0, \\ 2a(12\mu^3 + \gamma) &= 0, \\ 2b\gamma + a^2\gamma - 3\beta\mu + 114d\mu^2 + 6b\mu^3 &= 0, \\ 2c\gamma + 2ab\gamma - 2a\beta\mu + 40ad\mu^2 &= 0, \\ 2ac\gamma + b^2\gamma - b\beta\mu - 3d\beta + 60d^2\mu + 8bd\mu^2 &= 0, \\ 16ad^2\mu - 2ad\beta + 2bc\gamma &= 0. \end{aligned}$$

Из первого уравнения найдем, что  $\mu = -\sqrt[3]{\gamma/60}$ . Кроме того, с учетом этого уравнения получим из второго, что  $a = 0$ . Тогда четвертое уравнение примет вид  $2c\gamma = 0$ , т.е.  $c = 0$ . Если  $a = c = 0$ , то шестое уравнение станет тождеством. Для определения других параметров остаются третье и пя-

тое уравнения. Для их преобразования удобно выразить  $\gamma$  через  $\mu$  из первого. После упрощений они примут следующий вид:

$$\begin{aligned} 38\mu d - 38\mu^2 b &= \beta, \\ -60\mu^3 b^2 - b\beta\mu - 3d\beta + 60d^2\mu + 8bd\mu^2 &= 0. \end{aligned} \tag{10}$$

Подставим выражение для  $\beta$  из первого уравнения во второе. После упрощений получим

$$11b^2\mu^2 - 42bd\mu + 27d^2 = 0. \tag{11}$$

Случай  $d = 0$  можно исключить из рассмотрения. Действительно, если  $d = 0$ , то из системы следует, что и  $\beta = b = 0$ , откуда можно получить результат предыдущего раздела:  $f$  пропорционально  $\xi^{-3}$ . Значит, (11) можно переписать в следующем виде:

$$11\eta^2 - 42\eta + 27 = 0, \quad \eta = \frac{b\mu}{d}.$$

Таким образом,  $\eta = 3$  или  $\eta = 9/11$ . С помощью первого уравнения (9) получим отсюда выражения для  $b$ , а затем — для  $d$ .

Следовательно,  $f(\cdot)$  зависит от ненулевых параметров  $\mu, b, d$ , которые определяются следующим образом:

$$\mu = -\sqrt[3]{\frac{\gamma}{60}}, \quad b = -\frac{3\beta}{76\mu^2}, \quad d = -\frac{\beta}{76\mu}, \tag{*}$$

$$\mu = -\sqrt[3]{\frac{\gamma}{60}}, \quad b = \frac{9\beta}{76\mu^2}, \quad d = \frac{11\beta}{76\mu}. \tag{**}$$

Рассмотрим по отдельности эти комбинации параметров.

- Для комбинации (\*)  $T$  определяется уравнением

$$\frac{dT}{T^2 - \frac{\beta}{76\mu^2}} = \mu d \xi.$$

Интегрируя это уравнение и разрешая относительно  $T$ , придем к следующим выражениям.

– Если  $\beta > 0$ , то

$$T(\xi) = \sqrt{\frac{\beta}{76\mu^2} \frac{1 + ce^{2\mu \sqrt{\frac{\beta}{76\mu^2}} \xi}}{1 - ce^{2\mu \sqrt{\frac{\beta}{76\mu^2}} \xi}}}.$$

И при положительных, и при отрицательных  $\mu$  можно упростить это выражение следующим образом:

$$T(\xi) = \frac{1}{2\mu} \sqrt{\frac{\beta}{19} \frac{1 + ce^{\sqrt{\frac{\beta}{19}} \xi}}{1 - ce^{\sqrt{\frac{\beta}{19}} \xi}}}.$$

Кроме того,

$$f(\xi) = T^3 - \frac{3\beta}{76\mu^2} T.$$

Возвращаясь к первоначальным обозначениям, получим

$$f(\xi) = -\frac{15}{\alpha^2} \left( \frac{\alpha^2 - 1}{19} \right)^{3/2} (E^3 - 3E), \quad E = \frac{1 + ce^{\sqrt{(\alpha^2-1)/(19\alpha^2)} \xi}}{1 - ce^{\sqrt{(\alpha^2-1)/(19\alpha^2)} \xi}}.$$

– Если  $\beta < 0$ , то, рассуждая аналогично, получим, что

$$f(\xi) = -120\alpha \left( \frac{1-\alpha^2}{76\alpha^2} \right)^{3/2} (\tau^3 + 3\tau), \quad \tau = \operatorname{tg} \left( \sqrt{\frac{1-\alpha^2}{76\alpha^2}} \xi + c \right).$$

– Если  $\beta = 0$ , то получим повторение результата предыдущего раздела.

• Для комбинации (\*\*\*)  $T$  определяется уравнением

$$\frac{dT}{T^2 + \frac{11\beta}{76\mu^2}} = \mu d\xi.$$

Аналогичным образом получим следующие семейства решений.

– Если  $\beta > 0$ , то

$$f(\xi) = -120\sqrt{11}\alpha \left( \frac{\alpha^2 - 1}{76\alpha^2} \right)^{3/2} (11\tau^3 + 9\tau), \quad \tau = \operatorname{tg} \left( \sqrt{\frac{11(\alpha^2 - 1)}{76\alpha^2}} \xi + c \right).$$

– Если  $\beta < 0$ , то

$$f(\xi) = -\frac{120\sqrt{11}\alpha}{76^{3/2}} \left( \frac{1-\alpha^2}{\alpha^2} \right)^{3/2} (11E^3 - 9E), \quad E = \frac{1 + ce^{\sqrt{11(1-\alpha^2)/(19\alpha^2)}\xi}}{1 - ce^{\sqrt{11(1-\alpha^2)/(19\alpha^2)}\xi}}.$$

– Если  $\beta = 0$ , то получим повторение результата предыдущего раздела.

### 3. РЕШЕНИЯ СПЕЦИАЛЬНОГО ВИДА

Будем искать решения в виде

$$u(x, t) = tf(x) + t^{-1}g(x) + h(x),$$

где  $f(\cdot)$ ,  $g(\cdot)$  и  $h(\cdot)$  – гладкие функции, подлежащие определению. Подставим это выражение в уравнение и раскроем скобки:

$$2t^{-3}g''(x) + tf'''(x) + t^{-1}g''(x) + h''(x) = 2t^{-3}g(x) + tf^2(x) - t^{-3}g^2(x) + h(x)f(x) - t^{-2}h(x)f(x).$$

Для того чтобы обеспечить тождественное выполнение этого равенства, сгруппируем слагаемые с одинаковыми степенями  $t$  и приравняем к нулю соответствующие коэффициенты. Придем к системе:

$$t^{-3} : 2g''(x) = 2g(x) - g^2(x),$$

$$t : f'''(x) = f^2(x),$$

$$t^{-1} : g''(x) = 0,$$

$$1 : h''(x) = f(x)h(x),$$

$$t^{-2} : 0 = -h(x)g(x).$$

Из последнего уравнения видно, что хотя бы один из коэффициентов  $g$  и  $h$  равен нулю. Рассмотрим эти случаи отдельно.

• Пусть  $g(x) = 0$ . Тогда для  $f$  и  $h$  получим систему:

$$f'''(x) = f^2(x),$$

$$h''(x) = f(x)h(x).$$

Умножим первое уравнение на  $f'$ , заметив, что  $f \neq \text{const}$ , и проинтегрируем:

$$f'^2 = \frac{2f^3}{3} + c.$$

Вообще говоря, это уравнение можно проинтегрировать с помощью специальных функций. Ограничимся рассмотрением случая  $c = 0$ . Несложно убедиться, что в этом случае

$$f(x) = \frac{6}{(x - c_1)^2}.$$

Тогда для  $h$  получим уравнение Эйлера, из которого найдем:

$$h(x) = c_2(x - c_1)^3 + c_3(x - c_1)^{-2}.$$

Таким образом,

$$u(x, t) = \frac{6t + c_2(x - c_1)^5 + c_3}{(x - c_1)^2}.$$

Очевидно, эти решения ограничены на любых конечных промежутках времени (при фиксированных  $x$ ), но являются бесконечно большими при неограниченном возрастании времени. Таким образом, построен пример решения, имеющего третий тип качественного поведения, указанный в теореме 1.

• Пусть  $h(x) = 0$ . Тогда для  $f$  и  $g$  получим систему:

$$\begin{aligned} 2g''(x) &= 2g(x) - g^2(x), \\ f''(x) &= f^2(x), \\ g''(x) &= 0. \end{aligned}$$

Этой системе удовлетворяет только одна нетривиальная функция  $g$ , а именно,  $g = 2$ . Уравнение для  $f$  рассматривалось в предыдущем пункте. Заметим, что исходное уравнение не меняется при сдвиге по  $t$ , а значит, в решении можно заменить  $t$  на  $t - c_1$ . Таким образом, получим следующее семейство решений:

$$u(x, t) = (t - c_1)f(x) + \frac{2}{t - c_1},$$

где  $f(x)$  определяется квадратурой:

$$f'^2 = \frac{2f^3}{3} + c_2.$$

Это семейство имеет подмножество, выражающееся через элементарные функции:

$$u(x, t) = \frac{6(t - c_1)}{(x - c)^2} + \frac{2}{t - c_1}.$$

#### 4. ВЫВОДЫ

Построены следующие семейства решений уравнения (1).

• Тривиальные решения:

1)  $u(x, t) = c_1x + c_2$ ;

2)  $u(x, t) = c_1 \frac{c_2 e^{c_1 t} + 1}{c_2 e^{c_1 t} - 1}$ ,  $c_1 > 0$ ;

3)  $u(x, t) = 2c_1 \operatorname{tg}(c_2 - c_1 t)$ ,  $c_1 > 0$ ;

4)  $u(x, t) = \frac{2}{t - c_1}$ .

• Решения типа бегущей волны ( $u(x, t) = f(\xi)$ ,  $\xi = x - \alpha t$ ):

1)  $u(x, t) = \pm 120(x \mp t + c)^{-3}$ ;

2)  $f(\xi) = -\frac{15}{\alpha^2} \left( \frac{\alpha^2 - 1}{19} \right)^{3/2} (E^3 - 3E)$ ,  $E = \frac{1 + ce^{\sqrt{(\alpha^2 - 1)/(19\alpha^2)\xi}}}{1 - ce^{\sqrt{(\alpha^2 - 1)/(19\alpha^2)\xi}}}$ ;

$$3) f(\xi) = -120\alpha \left( \frac{1-\alpha^2}{76\alpha^2} \right)^{3/2} (\tau^3 + 3\tau), \quad \tau = \operatorname{tg} \left( \sqrt{\frac{1-\alpha^2}{76\alpha^2}} \xi + c \right);$$

$$4) f(\xi) = -120\sqrt{11}\alpha \left( \frac{\alpha^2-1}{76\alpha^2} \right)^{3/2} (11\tau^3 + 9\tau), \quad \tau = \operatorname{tg} \left( \sqrt{\frac{11(\alpha^2-1)}{76\alpha^2}} \xi + c \right);$$

$$5) f(\xi) = -\frac{120\sqrt{11}\alpha}{76^{3/2}} \left( \frac{1-\alpha^2}{\alpha^2} \right)^{3/2} (11E^3 - 9E), \quad E = \frac{1 + ce^{\sqrt{11(1-\alpha^2)/(19\alpha^2)}\xi}}{1 - ce^{\sqrt{11(1-\alpha^2)/(19\alpha^2)}\xi}}.$$

• Решения специального вида:

$$1) u(x, t) = \frac{6t + c_2(x - c_1)^5 + c_3}{(x - c_1)^2};$$

$$2) u(x, t) = (t - c_1)f(x) + \frac{2}{t - c_1}, \quad \text{где } f(x) \text{ определяется квадратурой: } f'^2 = \frac{2f^3}{3} + c_2. \text{ Это семейство}$$

имеет подмножество, выражающееся через элементарные функции:  $u(x, t) = \frac{6(t - c_1)}{(x - c_1)^2} + \frac{2}{t - c_1}$ .

(Здесь  $c, c_{1,2,3}$  – произвольные постоянные,  $\alpha$  – произвольная постоянная, обеспечивающая корректность выражений, в которых она фигурирует.) Показано, что в этом списке есть решения, имеющие любой из трех типов качественного поведения, указанных в теореме 1. Кроме того, показано, что обыкновенное дифференциальное уравнение, описывающее решения типа бегущей волны, не проходит тест Пенлеве.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Рабинович М.И., Трубецков Д.И. Введение в теорию колебаний и волн. М.: Наука, 1984.
2. Рабинович М.И. Автоколебания распределенных систем. Известия вузов. Радиофизика. 1974. Т. 17. № 4. С. 477–510.
3. Корпусов М.О. Разрушение в неклассических нелокальных уравнениях. М.: URSS, 2010.
4. Свешников А.Г., Альшин А.Б., Корпусов М.О., Плетнер Ю.Д. Линейные и нелинейные уравнения соболевского типа. М.: Физматлит, 2007.
5. Hayashi N., Kaikina E., Naumkin P., Shishmarev I. Asymptotics for Dissipative Nonlinear Equations. Springer-Verlag. 2006. 564 с.
6. Полянин А.Д., Зайцев В.Ф., Журов А.И. Методы решения нелинейных уравнений математической физики и механики. М.: Физматлит, 2005.
7. Полянин А.Д., Зайцев В.Ф. Справочник по нелинейным уравнениям математической физики. М.: Физматлит, 2002.
8. Аристов А.И. О точных решениях одного неклассического уравнения в частных производных // Ж. вычисл. матем. и матем. физ. 2015. Т. 55. № 11. С. 1870–1875.
9. Аристов А.И. О точных решениях одного неклассического нелинейного уравнения четвертого порядка // Матем. заметки. 2019. Т. 105. Вып. 4. С. 506–517.
10. Aristov I. Exact Solutions of Three Nonclassical Equations, and Their Construction with Maple System // Lobachevskii J. Mathematics. 2019. V. 40. № 7. P. 851–860.
11. Aristov I., Kholomeeva A.A., Moiseev E.I. Application of the Painleve Test to a Nonlinear Partial Differential Equation // Lobachevskii J. Mathematics. 2022. V. 43. № 7. P. 1791–1794.