

Provided for non-commercial research and educational use.
Not for reproduction, distribution or commercial use.

Serdica

Bulgariacae mathematicae publicaciones

Сердика

Българско математическо списание

The attached copy is furnished for non-commercial research and education use only.

Authors are permitted to post this version of the article to their personal websites or institutional repositories and to share with other researchers in the form of electronic reprints.

Other uses, including reproduction and distribution, or selling or licensing copies, or posting to third party websites are prohibited.

For further information on
Serdica Bulgariacae Mathematicae Publicationes
and its new series Serdica Mathematical Journal
visit the website of the journal <http://www.math.bas.bg/~serdica>
or contact: Editorial Office
Serdica Mathematical Journal
Institute of Mathematics and Informatics
Bulgarian Academy of Sciences
Telephone: (+359-2)9792818, FAX:(+359-2)971-36-49
e-mail: serdica@math.bas.bg

О ЗАДАЧЕ КОШИ ДЛЯ НЕЛИНЕЙНОГО МОДИФИЦИРОВАННОГО УРАВНЕНИЯ КОРТЕВЕГА ДЕ ФРИЗА НА ВСЕЙ ОСИ

Е. П. ЖИДКОВ, К. П. КИРЧЕВ

Для нелинейного модифицированного уравнения Кортевега де Фриза показаны существование, единственность и непрерывная зависимость от начальных данных решения задачи Коши в пространствах Соболева.

Хорошо известно, что задача Коши для модифицированного уравнения Кортевега де Фриза

$$(1) \quad u_t + u^2 u_x + u_{xxx} = 0, \quad u(x, 0) = g(x), \quad t \geq 0, \quad -\infty < x < \infty,$$

была решена в классе быстроубывающих гладких функций методом обратной задачи рассеяния (см., например, [1]).

В настоящей работе, используя метод „регуляризаций“, (в [3] этот метод применен для решения задачи Коши для уравнения Кортевега де Фриза), показано существование, единственность и непрерывная зависимость от начальных данных решения задачи (1), когда начальные данные принадлежат пространствам Соболева.

1. Существование и единственность решения регуляризованной задачи.

$$(2) \quad u_t + u^2 u_x + u_{xxx} - \varepsilon^2 u_{xxt} = 0, \\ u(x, 0) = g(x), \quad x \in R, \quad t \geq 0, \quad 0 < \varepsilon \leq 1.$$

Сначала мы решим задачу (2) для фиксированного $0 < \varepsilon \leq 1$, а потом, устремляя ε к нулю, перейдем к задаче (1).

Введем некоторые обозначения:

1. $W^s = W^s(R)$ — пространства Соболева со стандартной нормой $\|f\|_s^2 = \sum_{k=0}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} |f^{(k)}(x)|^2 dx$.

2. $\tilde{W}_T^s = C(0, T; W^s)$ — состоит из функций $u: R \times [0, T] \rightarrow R$, которые принадлежат W^s при фиксированном $t \in [0, T]$, и отображение $u: [0, T] \rightarrow W^s$ является непрерывным и ограниченным. Норма в \tilde{W}_T^s задается формулой $\|u\|_s = \sup_{0 \leq t \leq T} \|u(\cdot, t)\|_s$.

3. $\tilde{W}_T^{s,k} = C^k(0, T; W^s)$ содержит такие u , что $\partial_t^j u \in \tilde{W}_T^s$ при $0 \leq j \leq k$ и имеет норму

$$\|u\|_{s,k} = \sup_{0 \leq t \leq T} \sup_{0 \leq j \leq k} \|\partial_t^j u(\cdot, t)\|_s.$$

В следующей лемме сформулированы хорошо известные свойства пространств Соболева [6], которые нам понадобятся.

Лемма 1. Пусть $s \geq 1$ и $k \geq 0$. Тогда

(а) $f \in W^s \Rightarrow f, f', \dots, f^{(s-1)}$ являются ограниченными равномерно-непрерывными функциями, стремящимися к нулю при $x \rightarrow \pm\infty$.

(б) $f, g \in W^s \Rightarrow f \cdot g \in W^s$.

(с) $u \in \tilde{W}_T^{s,k} \Rightarrow \partial_x^j \partial_t^l u$ являются ограниченными непрерывными функциями на $R \times [0, T]$ (равномерно-непрерывными при $T < \infty$), стремящимися к нулю при $x \rightarrow \pm\infty$ (равномерно при $T < \infty$), $0 \leq j \leq s-1$, $0 \leq l \leq k$.

(д) $u, v \in \tilde{W}_T^{s,k} \Rightarrow u \cdot v \in \tilde{W}_T^{s,k}$.

Для фиксированного $\varepsilon > 0$ в (2) сделаем замену

$$(3) \quad v(x, t) = \varepsilon u(\varepsilon(x-t), \varepsilon^3 t).$$

Тогда (2) трансформируется в задачу

$$(4) \quad \begin{aligned} v_t + v_x + v^2 v_x - v_{xxt} &= 0, \\ v(x, 0) &= h(x) = \varepsilon g(\varepsilon x), \quad x \in R, \quad t \geq 0. \end{aligned}$$

Если $h(x) \in W^s$, $s \geq 2$, то рассматривая интегральное уравнение

$$(5) \quad \begin{aligned} v(x, t) &= h(x) + \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} K(x-\xi) \{v(\xi, \tau) + \frac{1}{3} v^3(\xi, \tau)\} d\xi d\tau, \\ h(x) &= v(x, 0), \quad K(x) = \frac{1}{2} \operatorname{sgn} x \cdot \exp[-|x|] \end{aligned}$$

и соответствующим образом модифицируя рассуждения, приведенные в [2] относительно уравнения $v_t + v_x + vv_x - v_{xxt} = 0$, получаем, что существует единственное решение v задачи (4), которое принадлежит \tilde{W}_∞^1 . Кроме того, применяя индукции и лемму 1, нетрудно вывести, что для каждого $0 < T < \infty$, $v \in \tilde{W}_T^s$. Дифференцируя (5) по времени, имеем $v_t = \int_{-\infty}^{\infty} K(x-y)(v + \frac{1}{3} v^3) dy$. Используя преобразование Фурье, можно показать, что свертка с K отображает непрерывно W^s на W^{s+1} и тем самым \tilde{W}_T^s на \tilde{W}_T^{s+1} . Индуктивно, если допустим, что $\partial_t^j v \in \tilde{W}_T^{s+1}$, $1 \leq j \leq k$, то в силу леммы 1 $\partial_t^k(v + v^3/3) \in \tilde{W}_T^s$ и, следовательно, из представления $\partial_t^{k+1} v = \int_{-\infty}^{\infty} K(x-y) \partial_t^k(v + \frac{1}{3} v^3) dy$ вытекает, что $\partial_t^{k+1} v \in \tilde{W}_T^{s+1}$. Вернемся к регуляризованной задаче (2), обращая преобразование (3) для фиксированного $\varepsilon > 0$. Таким образом мы получили следующее утверждение.

Лемма 2. Пусть $g \in W^s$, $s \geq 2$. Тогда существует единственное решение и регуляризованной задачи (2), которое принадлежит \tilde{W}_T^s для любого конечного T . Кроме того, $\partial_t^l u \in \tilde{W}_T^{s-l}$, $0 \leq l \leq s$.

Следствие. Пусть $g \in C^\infty$ и вместе со всеми производными принадлежит L_2 . Тогда задача (2) имеет единственное решение и $\in C^\infty$, которое вместе со всеми производными принадлежит \tilde{W}_T для любого конечного T .

2. Априорные оценки решения регуляризованной задачи. Везде в этом параграфе мы будем предполагать, что $u(x, 0) = g(x) \in C^\infty$ и вместе со всеми своими производными принадлежит L_2 . Множество таких функций мы будем обозначать через W^∞ . В силу следствия леммы 2 решение $u(x, t)$ задачи (2) и все его пространственные и временные производные принадлежат \tilde{W}_T , $0 < T < \infty$.

Лемма 3. Пусть $g \in W^\infty$. Тогда для всех $t > 0$, независимо от $0 < \varepsilon \leq 1$, имеет место оценка

$$(6) \quad \|u\|_1 \leq a(\|g\|_1),$$

где $a : R^+ \rightarrow R^+$ является непрерывной, монотонно неубывающей функцией и $a(0) = 0$.

Доказательство. Умножим (2) на u и проинтегрируем по R , а потом по $[0, t]$. После интегрирования по частям, учитывая тот факт, что u и все ее производные стремятся к нулю при $x \rightarrow \pm\infty$, получим

$$(7) \quad \int_{-\infty}^{\infty} [u^2(x, t) + \varepsilon^2 u_x^2(x, t)] dx = \int_{-\infty}^{\infty} [g(x)^2 + \varepsilon^2 g'(x)^2] dx \leq \|g\|_1^2.$$

Умножая (2) на u_{xt} , интегрируя по R и по частям, получим

$$(8) \quad \frac{1}{3} \int_{-\infty}^{\infty} u^3 u_{xt} dx = - \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx} u_{xt} dx.$$

Далее умножим (2) на $u^3 + 3u_{xx}$, проинтегрируем по R и по $[0, t]$, в силу (8) имеем

$$(9) \quad \int_{-\infty}^{\infty} [u_x^2 - \frac{1}{6} u^4] dx = \int_{-\infty}^{\infty} [g'(x)^2 - \frac{1}{6} g(x)^4] dx.$$

Используя элементарное неравенство

$$(10) \quad \sup_{x \in R} |f(x)| \leq (\|f\| \ \|f'\|)^{1/2} \leq \|f\|_1, \quad f \in W^1,$$

из (7) и (9) вытекает

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} u_x^2 dx &= \frac{1}{6} \int_{-\infty}^{\infty} u^4 dx + \int_{-\infty}^{\infty} [g'(x)^2 - \frac{1}{6} g(x)^4] dx \\ &\leq \frac{1}{6} \|u\|_1 \|g\|_1^3 + \|g\|_1^2 + \frac{1}{6} \|g\|_1^4, \\ \|u\|_1^2 &= \int_{-\infty}^{\infty} \{u^2 + u_x^2\} dx \leq \frac{1}{6} \|u\|_1 \|g\|_1^3 + 2 \|g\|_1^2 + \frac{1}{6} \|g\|_1^4. \end{aligned}$$

Решая это квадратное неравенство относительно $\|u\|_1$, получаем оценку (6).

Следствие.

$$(11) \quad \sup_{x \in R, t \geq 0} |u(x, t)| \leq \|u\|_1 \leq a(\|g\|_1).$$

Лемма 4. Пусть $g \in W^\infty$, $0 < T < \infty$. Тогда существует $\varepsilon_0 = \varepsilon_0(T, \|g\|_3)$ такое, что при $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$, $t \in [0, T]$, имеет место оценка

$$(12) \quad \|u\|_2 \leq a_1(\|g\|_3),$$

где $a_1 : R^+ \rightarrow R^+$ является непрерывной, монотонно-неубывающей функцией и $a_1(0) = 0$.

Доказательство. Умножая (2) на выражение $G(u) = u^5 + 10uu_x + 6u_{xxx} + 10u^2u_{xx}$ и интегрируя по R , после соответствующих интегрирований по частям получим

$$\frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} [3u_{xx}^2 - 5u^2u_x^2 + \frac{1}{6}u^6] dx = \varepsilon^2 \int_{-\infty}^{\infty} G(u)u_{xx} dx.$$

Преобразуем это равенство в виде

$$\begin{aligned} \frac{dV}{dt} &= \frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} [3 - 5\varepsilon^2u^2] \cdot u_{xx}^2 - 5u^2u_x^2 + \frac{1}{6}u^6 + \varepsilon^2(3u_{xxx}^2 + \frac{5}{2}u_x^4) dx \\ &= -5\varepsilon^2 \int_{-\infty}^{\infty} (2uu_tu_{xx}^2 + u^4u_xu_{xt} + 4uu_xu_{xx}u_{xt}) dx. \end{aligned}$$

Теперь проинтегрируем по $[0, t]$, получится формула

$$(12) \quad V(t) = V(0) - 5\varepsilon^2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} (2uu_tu_{xx}^2 + u^4u_xu_{xt} + 4uu_xu_{xx}u_{xt}) dx d\tau.$$

Следствие из леммы 3 утверждает, что $u(x, t)$ является ограниченной функцией для всех x и t , и, следовательно, существует достаточно малое $\varepsilon_1 > 0$, такое, что при $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_1$ имеем $1 \leq 3 - 5\varepsilon^2u^2 \leq 5$. Тогда в силу (12) в области $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_1$ имеет место неравенство

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx}^2 dx &\leq \int_{-\infty}^{\infty} [(3 - 5\varepsilon^2u^2)u_{xx}^2 + \frac{1}{6}u^6 + \varepsilon^2(3u_{xxx}^2 + \frac{5}{2}u_x^4)] dx \\ (13) \quad \leq V(0) + 5 \int_{-\infty}^{\infty} u^2u_x^2 dx + 5\varepsilon^2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} |2uu_tu_{xx}^2 + u^4u_xu_{xt} + 4uu_xu_{xx}u_{xt}| dx d\tau. \end{aligned}$$

Оценим сверху первые два члена в правой части (13)

$$\begin{aligned} V(0) &= \int_{-\infty}^{\infty} [(3 - 5\varepsilon^2g^2)g''^2 - 5g^2g'^2 + \frac{1}{6}g^6 + \varepsilon^2(3g'''^2 + \frac{5}{2}g'^4)] dx \\ &\leq 5\|g\|_2^2 + 5\|g\|_1^4 + \frac{1}{6}\|g\|_1^6 + \varepsilon_1^2(3\|g\|_3^2 + \frac{5}{2}\|g\|_2^4), \\ 5 \int_{-\infty}^{\infty} u^2u_x^2 dx &\leq 5\|u\|_1^2 \int_{-\infty}^{\infty} u_x^2 dx \leq 5\|u\|_1^4. \end{aligned}$$

Подставляя эти оценки в (13) и используя оценку (6) из леммы 4, получим

$$\begin{aligned} (14) \quad \int_{-\infty}^{\infty} u_{xx}^2 dx &\leq C + 5\varepsilon^2 \int_0^t (2\|u\|_{\infty}\|u_t\|_{\infty}\|u_{xx}\|^2 \\ &\quad + \|u\|_{\infty}^4\|u_x\|\|u_{xt}\| + 4\|u\|_{\infty}\|u_x\|_{\infty}\|u_{xx}\|\|u_{xt}\|) d\tau, \end{aligned}$$

где $\|f\|_\infty = \sup_{x \in K} |f(x)|$. Обозначим $A = A(t) = \|u\|_2$ и так как $\|u\|_1$ и $\|u\|_\infty$ ограничены (лемма 3), то мы можем не уменьшая общности переписать (14) в виде

$$(15) \quad A(t)^2 \leq C + \varepsilon^2 C \int_0^t (\|u_t\|_\infty A(\tau)^2 + \|u_{xt}\| + \|u_x\|_\infty \|u_{xt}\| A(\tau)) d\tau.$$

В (15) C обозначает константу, зависящую (монотонно не убывает и $C(0)=0$) только от $\|g\|_3$.

Продифференцируем по времени уравнение (2) и положим $v=u_t$. Получим $v_t + (vv^2)_x + v_{xxx} - \varepsilon^2 v_{xxt} = 0$. Умножая это уравнение на v и интегрируя по R и по частям, получим

$$\frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} (v^2 + \varepsilon^2 v_x^2) dx = -2 \int_{-\infty}^{\infty} uu_x v^2 dx.$$

Отсюда после интегрирования по $[0, t]$ вытекает

$$(16) \quad \begin{aligned} B^2 &= B(t)^2 = \int_{-\infty}^{\infty} (u_t^2 + \varepsilon^2 u_{xt}^2) dx = B(0)^2 - 2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} uu_x u_t^2 dx d\tau, \\ B(t)^2 &\leq B(0)^2 + 2 \int_0^t \|u\|_\infty \|u_x\|_\infty B(\tau)^2 d\tau. \end{aligned}$$

Используя оценки

$$\begin{aligned} \|u_{xt}\| &\leq \varepsilon^{-1} B(t), \\ \|u_x\|_\infty &\leq (\|u_x\| \|u_{xx}\|)^{1/2} \leq CA(t)^{1/2}, \\ \|u_t\|_\infty^2 &\leq \|u_t\| \|u_{xt}\| = \varepsilon^{-1} [\|u_t\| (\varepsilon \|u_{xt}\|)] \leq \varepsilon^{-1} [\|u_t\|^2 + \varepsilon^2 \|u_{xt}\|^2] = \varepsilon^{-1} B^2, \end{aligned}$$

из (15) и (16) получаем следующую систему интегральных неравенств:

$$(17) \quad \begin{aligned} A(t)^2 &\leq C + \varepsilon^2 C \int_0^t [\varepsilon^{-1/2} BA^2 + \varepsilon^{-1} B + \varepsilon^{-1} BA^{3/2}] d\tau, \\ B(t)^2 &\leq B(0)^2 + C \int_0^t A^{1/2} B^2 d\tau. \end{aligned}$$

В силу неравенства Коши-Буняковского имеем оценку

$$B(t)^2 = - \int_{-\infty}^{\infty} u_t (u^2 u_x + u_{xxx}) dx \leq B(t) \|u\|_3 (\|u\|_1^2 + 1),$$

$$B(t) \leq \|u\|_3 (\|u\|_1^2 + 1), \quad B(0) \leq \|g\|_3 (\|g\|_1^2 + 1).$$

Подставляя оценку для $B(0)$ в (17), получим

$$A(t)^2 \leq C + \varepsilon^2 C \int_0^t [\varepsilon^{-1/2} BA^2 + \varepsilon^{-1} B + \varepsilon^{-1} BA^{3/2}] d\tau,$$

$$B(t)^2 \leq C + C \int_0^t A^{1/2} B^2 d\tau,$$

Здесь C обозначает константу, зависящую (монотонно, $C(0)=0$) только от $\|g\|_3$. Положим $A^2+C=D(t)^2$. Тогда из последних неравенств вытекает

$$(18) \quad D(t)^2 \leq 2C + 2\epsilon(C+1) \int_0^t BD^2 d\tau, \quad B(t)^2 \leq C + C \int_0^t D^{1/2} B^2 d\tau.$$

Запишем (18) в более удобной форме:

$$(19) \quad D^2 \leq \left(\frac{a}{1-\epsilon}\right)^4 + \epsilon \frac{4c}{b} \int_0^t BD^2 d\tau, \quad B^2 \leq \left(\frac{b}{1-\epsilon}\right)^2 + \frac{2c}{a} \int_0^t D^{1/2} B^2 d\tau.$$

Константы a, b, c не зависят от $0 < \epsilon \leq \epsilon_1 < 1$. (Сначала мы выбираем a и b достаточно большими, а потом выбираем c достаточно большим). Очевидно, не уменьшая общности, можно считать, что a, b и c монотонно не убывают от $\|g\|_3$, $a(0)=b(0)=0$, $D(0)=(\|g\|_3^2+c)^{1/2} < a^2$ и $B(0) < b$. В силу последних двух неравенств нетрудно вывести, что для любого $0 \leq t < \infty$

$$(20) \quad D(t) < \bar{D}(t), \quad B(t) < \bar{B}(t),$$

где $\bar{D}(t)$ и $\bar{B}(t)$ являются решениями системы

$$(21) \quad \bar{D}(t)^2 = \left(\frac{a}{1-\epsilon}\right)^4 + \epsilon \frac{4c}{b} \int_0^t \bar{B} \bar{D}^2 d\tau, \quad \bar{B}(t) = \left(\frac{b}{1-\epsilon}\right)^2 + \frac{2c}{a} \int_0^t \bar{D}^{1/2} \bar{B}^2 d\tau.$$

Решая (21), получим, что

$$(22) \quad \bar{D}(t) = \left(\frac{a}{1-\epsilon \exp[ct]}\right)^2, \quad \bar{B}(t) = \frac{b \exp[ct]}{1-\epsilon \exp[ct]}.$$

Выберем $\epsilon_2 > 0$ такое, чтобы $1 - \epsilon \exp[ct] \geq 1/2$, $\epsilon \leq \epsilon_2$ и пусть $\min(\epsilon_1, \epsilon_2) = \epsilon_0 = \epsilon_0(T, \|g\|_3)$ (константа c зависит только от $\|g\|_3$). Тогда при $0 < \epsilon \leq \epsilon_0$ из (20) и (22) видно, что D и B ограничены на $[0, T]$ гранью, зависящей только от T и $\|g\|_3$. Отсюда, используя что $a(0)=0$, получаем оценку (12). Лемма доказана.

Лемма 5. Пусть $g \in W^\infty$, $0 < T < \infty$. Выберем $\epsilon_0 > 0$ в соответствии с леммой 4. Тогда при $0 < \epsilon \leq \epsilon_0$ решение $u(x, t)$ ограничено в \tilde{W}_T^m , $m \geq 3$, гранью, зависящей только от T , ϵ_0 , $\|g\|_m$ и $\epsilon \|g\|_{m+1}$.

Доказательство. Доказательство проведем по индукции. Допустим, что u ограничено в \tilde{W}_T^{m-1} , $m > 2$ гранью, зависящей только от T , ϵ_0 и $\|g\|_m$. В случае, когда $m=2$, это выполняется (лемма 4). Мы покажем, что из этого предположения следует, что u ограничено в \tilde{W}_T^m гранью, зависящей от T , ϵ_0 , $\|g\|_m$ и $\epsilon \|g\|_{m+1}$.

Умножая уравнение (2) на $u_{(2m)} = \partial_x^{2m} u$ и интегрируя по R , получаем

$$(23) \quad \frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} [u_{(m)}^2 + \epsilon^2 u_{(m+1)}^2] dx = -\frac{2}{3} \int_{-\infty}^{\infty} (u^3)_{(m+1)} u_{(m)} dx.$$

В силу индуктивного предположения

$$(24) \quad \|u_{(r)}\| \leq C, \quad r \leq m-1; \quad \|u_{(r)}\|_\infty \leq C, \quad r \leq m-2.$$

Применяя формулу Лейбница, получим

$$(25) \quad \| u_{(r)}^2 \|_\infty \leq \sum_{j=0}^r a_j \| u_{(r)} \|_\infty \| u_{(r-j)} \|_\infty \leq C, \quad r \leq m-2.$$

Теперь применим формулу Лейбница к $(u^3)_{(m+1)} = 3(u^2 u_{(1)})_{(m)}$:

$$\begin{aligned} -\frac{2}{3} \int_{-\infty}^{\infty} (u^3)_{(m+1)} u_{(m)} dx &= c_0 \int_{-\infty}^{\infty} u^2 u_{(m+1)} u_{(m)} dx \\ &+ c_1 \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(1)} u_{(m)}^2 dx + c_{m-1} \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{m-1} u_{(2)} u_{(m)} dx \\ &+ c_m \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(m)} u_{(1)} u_{(m)} dx + \sum_{r=2}^{m-2} c_r \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(r)} u_{(m+1-r)} u_{(m)} dx. \end{aligned}$$

Используя еще раз формулу Лейбница (24) и (25), нетрудно получить оценки:

$$(26) \quad c_0 \int_{-\infty}^{\infty} u^2 u_{(m+1)} u_{(m)} dx + c_1 \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(1)} u_{(m)}^2 dx \leq C \| u_{(m)} \|^2,$$

$$(27) \quad c_{m-1} \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(m-1)} u_{(2)} u_{(m)} dx + c_m \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(m)} u_{(1)} u_{(m)} dx \leq C (\| u_{(m)} \|^2 + \| u_{(m)} \|),$$

$$(28) \quad \sum_{r=2}^{m-2} c_r \int_{-\infty}^{\infty} (u^2)_{(r)} u_{(m+1-r)} u_{(m)} dx \leq \sum_{r=2}^{m-2} c_r \| (u^2)_{(r)} \|_\infty \| u_{m+1-r} \| \cdot \| u_{(m)} \| \leq C (\| u_{(m)} \|^2 + \| u_{(m)} \|).$$

Оценивая правую часть (23), используя при этом (26), (27) и (28), получим

$$\frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} [u_{(m)}^2 + \varepsilon^2 u_{(m+1)}^2] dx \leq C \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} u_{(m)}^2 dx + \left(\int_{-\infty}^{\infty} u_{(m)}^2 dx \right)^{1/2} \right\}.$$

Отсюда

$$(29) \quad \frac{dE_m}{dt} \leq CE_m^{1/2} (E_m^{1/2} + 1),$$

где $E_m(t) = \int_{-\infty}^{\infty} [u_{(m)}^2 + \varepsilon^2 u_{(m+1)}^2] dx$. Интегрируя (29), имеем

$$\| u_{(m)} \| \leq E_m^{1/2}(t) \leq E_m^{1/2}(0) \exp [Ct] + \exp [Ct] - 1, \quad 0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0, \quad t \in [0, T].$$

Тогда из того, что $E_m^{1/2}(0) \leq \| g \|_m + \varepsilon \| g \|_{m+1}$ и константа C зависит только от $\| g \|_m$, вытекает, что $\| u_{(m)} \|$ ограничено на $[0, T]$. Следовательно, u ограничено в \tilde{W}_T^m . Лемма доказана.

Запишем (2) в виде $(1 - \varepsilon^2 \partial_x^2) u_t = -u^2 u_x - u_{xxx}$. Обращая оператор $1 - \varepsilon^2 \partial_x^2$, получим $u_t = -K_\varepsilon * (u^2 u_x + u_{xxx})$, где $\hat{K}_\varepsilon(k) = (1 + \varepsilon^2 k^2)^{-1}$ (\hat{f} — преобразование Фурье функции $f(x)$). Отсюда, используя лемму 5 и индукцию, нетрудно получить следующее утверждение.

Следствие. Решение $u(x, t)$ ограничено в $\tilde{W}_T^{k,l}$ независимо от $0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0$ для всех k, l и T .

3. Сходимость решения регуляризованной задачи при $\varepsilon \searrow 0$. Пусть $g(x) \in W^s$, $s \geq 3$. С помощью свертки с соответственно подобранный гладкой функцией регуляризуем g . Получаем гладкую функцию g_ε [3]. Далее решаем задачу (2) с $u_\varepsilon(x, 0) = g_\varepsilon(x)$ и показываем, что при $\varepsilon \searrow 0$ решения $u_\varepsilon(x, t)$ строго сходятся в соответствующих функциональных пространствах к решению $u(x, t)$ задачи (1) и $u(x, 0) = g(x)$.

Определим регуляризацию g_ε на g (в дальнейшем \hat{f} обозначает преобразование Фурье функции f) $\hat{g}_\varepsilon(k) = \phi(\varepsilon^{1/6}k) \hat{g}(k)$, где ϕ — четная C^∞ функция, $0 \leq \phi \leq 1$, $\phi(0) = 1$, причем функция $\psi(k) = 1 - \phi(k)$ имеет в нуле нуль бесконечного порядка и, кроме того, ϕ стремится экспоненциально к нулю при $k \rightarrow \pm\infty$. Например, мы можем положить $\phi(k) = \exp[-r(k)]$, $r(k) = k^2 \exp[-1/k^2]$. Из свойства функции ϕ следует, что $g_\varepsilon(x) \in W^\infty$. Тогда в силу утверждения леммы 2 задача

$$(30) \quad u_t + u^2 u_x + u_{xxx} - \varepsilon^2 u_{xxt} = 0, \quad u(x, 0) = g_\varepsilon, \quad t \geq 0, \quad x \in R, \quad 0 < \varepsilon \leq 1$$

имеет единственное решение $u_\varepsilon(x, t) = u(x, t, \varepsilon)$, которое вместе со всеми своими производными принадлежит \tilde{W}_T для всех $T > 0$.

Используя равенства Парсеваля, нетрудно вывести (см. [3]) следующие утверждения.

Лемма 6. Пусть $g(x) \in W^s$, $s \geq 3$. Тогда имеют место следующие оценки:

$$(a) \quad \varepsilon^{(1/6)j} \|g_\varepsilon\|_{s+j} \leq C \|g\|_s \Rightarrow \|g_\varepsilon\|_{s+j} = O(\varepsilon^{-(1/6)j}), \quad j = 1, 2, \dots,$$

$$(b) \quad \|g - g_\varepsilon\|_{s-j} = O(\varepsilon^{(1/6)j}), \quad j = 1, 2, \dots, s,$$

$$(c) \quad \|g - g_\varepsilon\|_s = o(1).$$

Оценки (b) и (c) выполняются равномерно на сходящиеся последовательности в W^s . Оценка (a) выполняется равномерно на ограниченные подмножества в W^s . Оценка (b) тоже будет выполнять равномерно на ограниченные подмножества в W^s , если заменить в (b) o с O . Из леммы 5 и 6 вытекает

Следствие 1. Пусть $g(x) \in W^s$, $s \geq 3$. Тогда u_ε ограничено в \tilde{W}_T^s , $0 < T < \infty$, независимо для достаточно маленьких ε . Кроме того, $\varepsilon^{m/6} u_\varepsilon$ ограничено в \tilde{W}_T^{s+m} , $m \geq 1$, независимо для достаточно малых ε .

Следствие 2. $\partial_t u_\varepsilon$ ограничено в \tilde{W}_T^{s-3} , $\varepsilon^{m/6} \partial_x^{s+m-3} u_\varepsilon$, $\partial_t u_\varepsilon$, $m = 1, 2, 3, 4$ и $\varepsilon^{7/6} \partial_x^{s+2} \partial_x u_\varepsilon$ ограничены в \tilde{W}_T , $0 < T < \infty$, независимо для достаточно малых ε .

Доказательство. Используя индукцию и формулу Лейбница, можно показать, что

$$(31) \quad f, g \in W^k \Rightarrow \|fg\|_k \leq 2^k \|f\|_k \|g\|_k, \quad k \geq 1.$$

Обращая оператор $(1 - \varepsilon^2 \partial_x^2)$ в (30), получим $\partial_t u_\varepsilon = -K_\varepsilon * (u_\varepsilon^2 \partial_x u_\varepsilon + \partial_x^3 u_\varepsilon)$. Отсюда, применяя равенство Парсеваля и используя формулу (31), получим

$$\begin{aligned} \|\partial_t u_\epsilon\|_{s-3} &\leq 2^{2(s-3)} \|u_\epsilon\|_s^2 + \|u_\epsilon\|_s, \\ \epsilon^{m/6} \|\partial_t u_\epsilon\|_{s+m-3} &\leq \epsilon^{m/6} (2^{2(s+m-3)} \|u_\epsilon\|_{s+m-3}^2 \|u_\epsilon\|_{s+m-2} + \|u_\epsilon\|_{s+m}), \\ \epsilon^{7/6} \|\partial_t u_\epsilon\|_{s+2} &\leq \epsilon^{7/6} (2^{2(s+2)} \|u_\epsilon\|_{s+2}^2 \|u_\epsilon\|_{s+3} + \|u_\epsilon\|_{s+2}). \end{aligned}$$

В силу следствия 1 из этих неравенств вытекают утверждения следствия 2.

Лемма 7. Пусть $g(x) \in W^s$, $s \geq 1$. Тогда $\{u_\epsilon\}$ является о.п. (обобщенной последовательностью) Коши в \tilde{W}_T^s при $\epsilon \searrow 0$.

Доказательство. Положим $u = u_\epsilon$ и $v = u_\delta$, где $\delta \leq \epsilon$. Достаточно показать, что выбирая достаточно малое ϵ , можно сделать $\|u - v\|_s$ сколь угодно малым равномерно по $t \in [0, T]$. Очевидно $w = u - v$ удовлетворяет уравнение

$$(32) \quad w_t + \left[\frac{1}{3} w^3 + v^2 w - uw^2 \right]_x + w_{xxx} - \delta^2 w_{xxt} = (\epsilon^2 - \delta^2) u_{xxt},$$

$$w(x, 0) = g_\epsilon(x) - g_\delta(x) = h(x).$$

Умножая уравнение (32) на $w_{(2j)} = \partial_x^{2j} w$, $j \leq s$, интегрируя по R , а потом по $[0, t]$ и используя интегрирование по частям, получим

$$(33) \quad \begin{aligned} V_j(t)^2 &= \int_{-\infty}^{\infty} [w_{(j)}^2 + \delta^2 w_{(j+1)}^2] dx = \int_{-\infty}^{\infty} [h_{(j)}^2 + \delta^2 h_{(j+1)}^2] dx \\ &- 2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} \left[\left(\frac{1}{3} w^3 + v^2 w - uw^2 \right)_{(j+1)} - (\epsilon^2 - \delta^2) u_{t,(j+2)} \right] w_{(j)} dx d\tau. \end{aligned}$$

Сначала мы докажем лемму в случае $s = 3$. При $j = 0$ (33) принимает вид

$$V_0(t)^2 = V_0(0)^2 - \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} \{w^2 [2uu_x - (uw)_x] + 2(\epsilon^2 - \delta^2) u_{xxt} w\} dx d\tau.$$

Для достаточно малых ϵ в силу следствий 1 и 2 $|2uu_x - (uw)_x|$ и $\epsilon^{1/3} \|u_{xxt}\|$ ограничены на $[0, T]$ гранью, зависящей только от T и $\|g\|_3$. Следовательно,

$$V_0(t)^2 \leq V_0(0)^2 + 2C \int_0^t [V_0(\tau)^2 + \epsilon^{5/3} V_0(\tau)] d\tau.$$

Интегрируя это неравенство, получаем $\|w\| \leq V_0(t) \leq V_0(0) \exp[CT] + \epsilon^{5/3} (\exp[CT] - 1)$, $t \in [0, T]$ и, так как $V_0(0) \leq \|g_\delta - g\|_1 + \|g_\epsilon - g\|_1 \leq C\epsilon^{1/3}$ (лемма 6 (в)), получаем

$$(34) \quad \|w\| \leq C\epsilon^{1/2}.$$

Из оценки (34) вытекает, что $\{u_\epsilon\}$ является о.п. Коши в \tilde{W}_T . Интегрируя по частям в (33) в случае $j = 1$ и используя, что в силу следствия 1 и 2 для достаточно малых ϵ

$$|ww_x + 3uu_x - 3wu_x - uw_x|, \quad |2u_x^2 + 2u_{xx} - uw_{xx}| \quad \text{и} \quad \epsilon^{1/2} \|u_{xxt}\|$$

ограничены, и оценку (34), получим интегральное неравенство для $V_1(t)$. После интегрирования этого неравенства получим

$$(35) \quad \|w_x\| \leq V_1(t) \leq V_1(0) \exp[CT] + \epsilon^{1/2} (\exp[CT] - 1).$$

Опять используя лемму 6, имеем $V_1(0) \leq C\varepsilon^{1/3}$, что вместе с (34) и (35) дает оценку

$$(36) \quad \|w\|_1 \leq C\varepsilon^{1/3}.$$

Далее, при $j=2$

$$(37) \quad V_2(t)^2 = V_2(0)^2 - 2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} [(\frac{1}{3} w^3 + u^2 w - uw^2)_{xxx} - (\varepsilon^2 - \delta^2) u_{xxxx} w_{xx}] dx d\tau.$$

Из следствия 2 вытекает, что для достаточно малых ε имеем $\int_{-\infty}^{\infty} (\varepsilon - \delta^2) u_{xxxx} w_{xx} dx \leq C\varepsilon^{4/3} \|w_{xx}\|$. Дифференцируя и объединяя одинаковые члены в первой части подынтегральной функции в (37), получим

$$\begin{aligned} & \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} \{w_{xx}^2 [(u-w)^2]_x - w_{xx} [6u_x u_{xx} w + 6u_x^2 w_x + 2uw_{xxx} w \\ & + 6uu_{xx} w_x - u_{xxx} w^2 - 6u_{xx} w w_x - 6u_x w_x^2]\} dx d\tau. \end{aligned}$$

Оценивая этот интеграл при помощи оценок: $|[(u-w)^2]_x| \leq C$, $|u| \leq C$, $|u_x| \leq C$, $|u_{xx}| \leq C$, $\|u_{xxx}\| \leq C$, $\|w_x\| \leq C\varepsilon^{1/3}$ и $|w| \leq C\varepsilon^{1/3}$, получаем аналогично тому, что делалось раньше $\|w_{xx}\| \leq V_2(t) \leq V_2(0) \exp[CT] + \varepsilon^{1/3}(\exp[CT] - 1)$ и так как $V_2(0) \leq C\varepsilon^{1/6}$ (лемма 6), получаем, что

$$(38) \quad \|w_{xxx}\| \leq C\varepsilon^{1/6}.$$

Отметим, что в случае $s > 3$, $V_2(0) \leq C\varepsilon^{1/3}$ и, следовательно, $\|w_{xx}\| \leq C\varepsilon^{1/3}$.
Далее при $j=3$

$$(39) \quad \begin{aligned} V_3(t)^2 = V_3(0)^2 - 2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} [(\frac{1}{3} w^3 + u^2 w - uw^2)_{xxxx} w_{xxx} \\ - (\varepsilon^2 - \delta^2) u_{xxxxxt} \cdot w_{xxx}] dx d\tau. \end{aligned}$$

Из следствий 1 и 2, (34), (36) и (38) получаем оценки:

$$\int_{-\infty}^{\infty} (\varepsilon^2 - \delta^2) u_{xxxxxt} w_{xx} dx \leq C\varepsilon^{5/6} \|w_{xxx}\|,$$

$$|[(u-w)^2]_x| \leq C, \quad |u| \leq C, \quad |u_x| \leq C, \quad |u_{xx}| \leq C, \quad \|u_{xxx}\| \leq C,$$

$\|u_{xxxx}\| \leq C\varepsilon^{-1/6}$, $|w| \leq C\varepsilon^{1/3}$, $|w_x| \leq C\varepsilon^{1/6}$, $\|w_{xx}\| \leq C\varepsilon^{1/6}$, $w_{xx}^3 \leq \|w_{xx}\| \|w_{xxx}\|$.
Оценивая при помощи этих оценок интеграл в (39), получаем, как раньше,

$$\|w_{xxx}\| \leq V_3(t) \leq V_3(0) \exp[CT] + \varepsilon^{1/6}(\exp[CT] - 1).$$

С другой стороны, опять применяя лемму 6 и неравенство треугольника, имеем

$$\begin{aligned} V_3(0) & \leq \|h\|_3 + \delta \|h\|_4 \leq \|g - g_\varepsilon\|_3 + \|g - g_\delta\|_3 + \delta \|g_\delta\|_4 + \varepsilon \|g_\varepsilon\|_4 \\ & \leq \|g - g_\varepsilon\|_3 + \|g - g_\delta\|_3 + C\varepsilon^{5/6}. \end{aligned}$$

Отсюда видно, что $V_3(0) \rightarrow 0$ при $\varepsilon \searrow 0$ а, следовательно, и $\|w_{xxx}\| \rightarrow 0$ при $\varepsilon \searrow 0$. Это вместе с (38), (36) и (34) показывает, что $\{u_\varepsilon\}$ является о. п., Коши в \tilde{W}_T^s в случае $s=3$.

Утверждение леммы в случае $s > 3$ будем доказывать по индукции. Мы доказали, что $\|w\|^2 \leq C\varepsilon^{1/3}$. Допустим, что при $j < s-1$, $\|w\|_{j-1} \leq C\varepsilon^{1/3}$ при $\varepsilon \searrow 0$. Из этого предположения следует, что при $0 \leq k \leq j-2$, $|w_{(k)}| \leq C\varepsilon^{1/3}$ на $R \times [0, T]$. В силу следствия 1 $\|u\|_s \leq C$ и $\|v\|_s \leq C$ и, следовательно, при $0 \leq k \leq s-1$, $\|u_{(k)}\| \leq C$ и $|w_{(k)}| \leq C$ на $R \times [0, T]$, кроме того, $\varepsilon^{1/2}\|u_t\|_s \leq C$ (следствие 2).

Используя формулу Лейбница и интегрируя по частям, интеграл из (33), можно привести к виду

$$\int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} \{w_{(j)}^2 \left(\frac{2j+1}{2}\right) [(u-w)^2] + (\cdot) w_{(j)}\} dx dt.$$

Аналогично тому, что делалось раньше, это выражение можно оценить, используя индуктивное предположение. Окончательно получится оценка $\|w_{(j)}\| \leq V_j(t) \leq V_j(0) \exp[CT] + \varepsilon^{1/3}(\exp[CT] - 1)$, а отсюда, так как $V_j(0) \leq C\varepsilon^{1/3}$, получим $\|w\|_j \leq C\varepsilon^{1/3} \Rightarrow \|w\|_{s-2} \leq C\varepsilon^{1/3}$. Делая аналогичные вычисления при $j = s-1$, получим, что $\|w\|_{s-1} \leq C\varepsilon^{1/6}$, а при $j = s$, используя, что $\varepsilon^{1/6}\|u\|_{s+1}$, $\varepsilon^{1/3}\|u\|_{s+2}$ и $\varepsilon^{7/6}\|u_t\|_{s+2}$ ограничены, получим

$$\|w_s\| \leq (\|g-g_s\|_s + \|g-g_s\|_s + C\varepsilon^{1/3}) \exp[CT] + \varepsilon^{1/6}(\exp[CT] - 1)$$

и, следовательно, $\|w_{(s)}\| \rightarrow 0$ при $\varepsilon \searrow 0$. Лемма доказана.

Следствие. $\{u_t(x, t, \varepsilon)\}$ является о.п. Коши в \tilde{W}_T^{s-3} при $\varepsilon \searrow 0$.

Доказательство.

$$w_t = -[\frac{1}{3} w^3 + u^2 w - uw^2]_x - w_{xxx} + \delta^2 w_{xxt} + (\varepsilon^2 - \delta^2) u_{xxt}.$$

Первые два члена стремятся к нулю в \tilde{W}_T^{s-3} при $\varepsilon \searrow 0$ в силу доказанной леммы, а сходимость последних двух членов к нулю в \tilde{W}_T^{s-3} при $\varepsilon \searrow 0$ вытекает из следствия 2.

Теорема 1. Пусть $g \in W^s$, где $s \geq 3$. Тогда существует единственное решение $u(x, t)$ уравнения (1), принадлежащее \tilde{W}_T^s , $0 < T < \infty$, и $u(x, 0) = g(x)$.

Доказательство. Единственность вытекает сразу из следующих стандартных вычислений. Допустим, что существуют два решения u и v и пусть $w = u - v$. Тогда

$$(40) \quad w_t + \frac{1}{3} [w(u^2 + uv + v^2)]_x + w_{xxx} = 0, \quad w(x, 0) = 0.$$

Умножая (40) на w и интегрируя по R , получаем неравенство

$$\frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} w^2 dx = \frac{2}{3} \int_{-\infty}^{\infty} (u^2 + uv + v^2) w w_x dx \leq C \int_{-\infty}^{\infty} w^2(x, t) dx.$$

Отсюда получаем, что $\int_{-\infty}^{\infty} w^2(x, t) dx = 0$ для всех $t \geq 0$ и из непрерывности w вытекает, что $w \equiv 0$.

Существование решения нетрудно доказать в свете предыдущих рассмотрений. Пусть g_ε обозначает регуляризацию функции g , а $u_\varepsilon(x, t)$ — соответствующее решение регуляризованной задачи (30). В силу утверждения

леммы 7 и ее следствия при $\varepsilon \searrow 0$, $u_\varepsilon \rightarrow u$ в \tilde{W}_T^s и $\partial_t u_\varepsilon \rightarrow v$ в \tilde{W}_T^{s-3} . Отсюда вытекает, что $\partial_x(u_\varepsilon^3) \rightarrow \partial_x(u^3)$ в \tilde{W}_T^{s-1} и $\partial_{xxx}u_\varepsilon \rightarrow \partial_{xxx}u$ в \tilde{W}_T^{s-3} . Из следствия 2 леммы 6 вытекает, что $\varepsilon^2 \partial_x^2 \partial_t u_\varepsilon \rightarrow 0$ в $\tilde{W}_T \Rightarrow \varepsilon^2 \partial_x^2 \partial_t u_\varepsilon \rightarrow 0$ в смысле распределений. Так как $u_\varepsilon \rightarrow u$ в \tilde{W}_T^s , то $u_\varepsilon \rightarrow u$ в смысле распределений и, следовательно, $\partial_t u_\varepsilon \rightarrow \partial_t u$ и в смысле распределений, и $v = u_t$. Таким образом, делая предельный переход в (30), получаем, что в смысле распределений $u_t + u^2 u_x + u_{xxx} = 0$, $u(x, 0) = g(x)$. Отсюда, так как $u \in \tilde{W}_T^s$ и $u_t \in \tilde{W}_T^{s-3}$, ясно, что $u(x, t)$ является L_2 -решением задачи (1), если $s = 3$, и классическим решением в случае $s > 3$ (Термин L_2 -решения означает, что все члены в уравнении (1) являются L_2 -функциями от x и уравнение (1) удовлетворяется для каждого t почти всюду по x).

Пусть $u_N(x, t)$ обозначает решение (1) на $R \times [0, N]$, где $N = 1, 2, \dots$. Определим на $R \times [0, \infty)$ функцию $u(x, t) = u_N(x, t)$ при $t \leq N$. В силу единственности функция $u(x, t)$ корректно определена и представляет глобальное решение (1), которое принадлежит \tilde{W}_T^s для любого конечного T . Теорема доказана.

Известно [4], что для модифицированного уравнения Кортевега де Фриза существует бесконечная последовательность законов сохранения, которую можно записать в форме

$$I_k(u) = \int_{-\infty}^{\infty} P_k dx, \quad P_k = u_{(k)}^2 - c_k u^2 u_{(k-1)}^2 + Q_k(u_1, \dots, u_{(k-2)}),$$

где $k = 0, 1, \dots$; Q_k имеет ранг $k+1$. Согласно определению Миуры и др. [5], полиномиальный ранг для уравнения (1) определяется следующим образом: ранг слагаемого

$$u_{(0)}^{a_0} u_{(1)}^{a_1} \dots u_{(p)}^{a_p} = \frac{1}{2} \sum_{i=0}^p (1+i)a_i$$

и ранг полинома является максимумом рангов своих слагаемых.

Теорема 2. Пусть $g \in W^s$, $s \geq 3$, и пусть $u(x, t)$ является соответствующим решением (1) на $R \times [0, \infty)$. Тогда $I_k(u)$, $k = 1, 2, \dots, s$ существуют и не зависят от времени.

Доказательство. Пусть $u_\varepsilon(x, t)$ является решением регуляризованной задачи (30). Для краткости вместо u_ε будем писать u .

$$\frac{dI_k}{dt} = \int_{-\infty}^{\infty} (\text{grad } P_k) u_t dx.$$

Здесь подставим $u_t = -u^2 u_x - u_{xxx} + \varepsilon^2 u_{xxt}$.

$$(41) \quad \frac{dI_k}{dt} = - \int_{-\infty}^{\infty} (\text{grad } P_k)(u^2 u_x + u_{xxx}) dx + \varepsilon^2 \int_{-\infty}^{\infty} (\text{grad } P_k) u_{xxt} dx.$$

Однако по определению I_k произведение $-(\text{grad } P_k)(u^2 u_x + u_{xxx})$ является полным дифференциалом, и так как $u \in W^\infty$ для каждого фиксированного t , получаем $-\int_{-\infty}^{\infty} (\text{grad } P_k)(u^2 u_x + u_{xxx}) dx = 0$. Тогда из (41) вытекает, что

$$(42) \quad \frac{dI_k}{dt} = \varepsilon^2 \int_{-\infty}^{\infty} \left\{ \sum_{j=0}^{k-2} \frac{\partial Q_k}{\partial u_{(j)}} u_{t,(j+2)} + 2u_{(k)}u_{t,(k+2)} - 2c_k u u_{xxt} u_{(k-1)}^2 - 2c_k u^2 u_{t,(k+1)} u_{(k-1)} \right\} dx.$$

Интегрируя (42) по частям, а потом по $[0, t]$, нетрудно получить равенство

$$(43) \quad J_k(u) = J_k(g_\varepsilon) + \varepsilon^2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} \left\{ \sum_{j=0}^{k-2} \frac{\partial Q_k}{\partial u_{(j)}} u_{t,(j+2)} + 2c_k [2uu_x u_{(k+1)} u_{t,(k)} - uu_{xxt} u_{(k-1)}^2 - 2uu_t u_{(k)}^2] \right\} dx d\tau,$$

где

$$(44) \quad J_k(u) = \int_{-\infty}^{\infty} [(1 - 2\varepsilon^2 c_k u^2) u_{(k)}^2 + \varepsilon^2 u_{(k+1)}^2 - c_k u^2 u_{(k-1)}^2 + Q_k] dx.$$

В силу леммы 6 $J_k(g_\varepsilon) \rightarrow I_k(g)$ при $\varepsilon \searrow 0$, $k=1, \dots, s$. Кроме того, из следствия (1) леммы 6 вытекает, что $J_k(u_\varepsilon) \rightarrow I_k(u)$ при $\varepsilon \searrow 0$, $k=1, 2, \dots, s$, где u — решение уравнения 1, существующее в силу теоремы 1. В конце, используя следствия 1 и 2 леммы 6, имеем, что интеграл в правой части формулы (43) стремится к нулю при $\varepsilon \searrow 0$. Таким образом, переходя к пределу в (43) при $\varepsilon \searrow 0$, получаем, что $I_k(u) = I_k(g)$, $k=1, 2, \dots, s$, для каждого t .

Следствие. Пусть $g \in W^s$, $s \geq 3$, и пусть $u(x, t)$ является соответствующим решением (1) на $R \times [0, \infty)$. Тогда $\|u\|_k$, $k=1, \dots, s$, равномерно ограничены по $t \in [0, \infty)$.

Доказательство. $I_0(u) = \|u\|^2$ не зависит от времени. При $k=1$, $\int_{-\infty}^{\infty} u_x^2 dx = c_1 + \frac{1}{6} \int_{-\infty}^{\infty} u^4 dx \leq C(1 + \|u_x\|)$. Из этого квадратного неравенства вытекает, что $\|u_x\|$ ограничены равномерно по t .

Допустим по индукции, что $\|u\|_{k-1}$ ограничена равномерно по t . Из этого предположения в силу леммы 1 следует, что $|u|, \dots, |u_{(k-2)}|$ ограничены на $R \times [0, \infty)$, кроме того, из теоремы 2 вытекает, что $I_k(u) \equiv C$, $k=1, \dots, s$, для всех $t \geq 0$. Следовательно,

$$(45) \quad \int_{-\infty}^{\infty} u_{(k)}^2 dx = C + c_k \int_{-\infty}^{\infty} u^2 u_{(k-1)}^2 dx - \int_{-\infty}^{\infty} Q_k(u, \dots, u_{(k-2)}) dx.$$

Оценивая (45), в силу индуктивного предположения, получим, что $\|u_{(k)}\|$ ограничена равномерно по t .

Объединяя теорему 1 и следствие теоремы 2 и дифференцируя $l-1$ раз ($s-3l \geq 0$) по t уравнение $u_t = u^2 u_x + u_{xxx}$ получаем основной результат настоящей работы.

Теорема 3. Пусть $g \in W^s$, $s \geq 3$. Тогда существует единственное глобальное решение $u(x, t)$ задачи Коши (1), которое принадлежит пространству \tilde{W}_∞^s . Кроме того, если $s-3l \geq 0$, то $\partial_t^l u$ принадлежит \tilde{W}_∞^{s-3l} .

4. Непрерывная зависимость решения от начальных данных. Пусть $g(x) \in W^s$, $s \geq 3$. Тогда в силу теоремы 3 $U(g) = u(x, t)$ отображает \tilde{W}_∞^s в пространство

$$X_{s,\infty} = \{u \in \tilde{W}_\infty^s : \partial_t^l u \in \tilde{W}_\infty^{s-3l}, \quad s-3l \geq 0\}.$$

Простой пример показывает, что U не является непрерывным. Действительно, уравнение (1) имеет решение вида уединенной волны $u_c(x, t) = \Phi_c(x - c^2t) = c\sqrt{6} \operatorname{sech}[c(x - c^2t)]$. Простые оценки показывают, что $\Phi_c \rightarrow \Phi_d$ в W^s при $c \rightarrow d$ в R .

А, с другой стороны, нетрудно просчитать, что $\lim_{t \rightarrow \infty} \|u_c - u_d\|^2 = \|\Phi_c\|^2 + \|\Phi_d\|^2$. Следовательно, u_c не стремится к u_d в L_2 (а значит и в W^s) равномерно по $t \in [0, \infty)$.

Однако, если рассматривать конечный интервал времени, имеют место следующая

Теорема 4. *Пусть $0 < T < \infty$ и пусть $u(x, t) = Ug : W^k \rightarrow X_{s,T}$, $g \in W^s$, $s \geq 3$, и — сужение на $[0, T]$ единственного глобального решения u уравнения (1). Тогда U является непрерывным.*

Доказательство. Отметим, что для этого достаточно доказать что $U : W^s \rightarrow \tilde{W}_T^s$ является непрерывным. Используя индукцию и уравнение (1), будет следовать, что $U : W^s \rightarrow X_{s,T}$ тоже является непрерывным.

Пусть $g_n \rightarrow g$ в W^s , $s \geq 3$. Необходимо показать, что $u^n = U(g_n) \rightarrow u = U(g)$ в \tilde{W}_T^s или, другими словами, $\|u^n - u\|_s \rightarrow 0$ равномерно по $t \in [0, T]$.

46) Имеем $\|u^n - u\|_s \leq \|u^n - u_\epsilon^n\|_s + \|u_\epsilon^n - u_\epsilon\|_s + \|u_\epsilon - u\|_s$.

Здесь u_ϵ и u_ϵ^n — решения регуляризованной задачи (2) с гладкими g_ϵ и $g_{n\epsilon}$. Припоминая доказательство леммы 7, имеем оценку при $\delta \leq \epsilon$.

$$\|u_\delta - u_\epsilon\|_s \leq C\epsilon^{1/6} + C(\|g - g_\epsilon\|_s + \|g - g_\delta\|_s).$$

Устремляя $\delta \rightarrow 0$ в этом неравенстве, получаем, что для $t \in [0, T]$

$$(47) \quad \|u - u_\epsilon\|_s \leq C(\epsilon^{1/6} + \|g - g_\epsilon\|_s), \quad \|u^n - u_\epsilon^n\|_s \leq C(\epsilon^{1/6} + \|g_n - g_{n\epsilon}\|_s).$$

В доказательстве леммы 7 константы C зависели только от T и $\|g\|_s$ а так как $\|g_n\|_s \leq M(g_n \rightarrow g$ в $W^s)$, в (47) можно писать константу C , не зависящую от n . В силу леммы 6 $\|g - g_\epsilon\|_s$ и $\|g_n - g_{n\epsilon}\|_s$, $n = 1, 2, \dots$, стремятся равномерно к нулю при $\epsilon \searrow 0$. Тогда оценки (47) показывают, что $\|u^n - u_\epsilon^n\| \rightarrow 0$, $\|u - u_\epsilon\|_s \rightarrow 0$ при $\epsilon \searrow 0$ равномерно по $t \in [0, T]$ и по $n = 1, 2, \dots$, и, следовательно, из (46) видно, что для того, чтобы получить утверждение теоремы, достаточно доказать, что $\|u_\epsilon^n - u_\epsilon\|_s \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ для фиксированного ϵ равномерно по $t \in [0, T]$.

Доказательство этого факта подобно доказательству леммы 7. Применив трансформацию (3), сведем регуляризованную задачу (30) к задаче

$$(48) \quad v_t + v_x + v^2 v_x - v_{xx} = 0, \quad v(x, 0) = h(x) = \epsilon g_\epsilon(x).$$

Пусть v^n и v являются решениями (48) соответственно для $h_n(x) = \epsilon g_{n\epsilon}(x)$ и $h(x) = \epsilon g_\epsilon(x)$. Тогда, если мы докажем, что $v^n \rightarrow v$ в \tilde{W}_R^s для произвольного конечного R , то обращая (3) (ϵ — фиксированное), получим, что $u_\epsilon^n \rightarrow u_\epsilon$ в \tilde{W}_T^s .

В силу леммы 6 $g_{n\epsilon} \rightarrow g_\epsilon$ в W^k для всех $k \geq 0$ (при $k > s$ сходимость зависит от ϵ). Следовательно, $h_n, h \in W^\infty$ и $h_n \rightarrow h$ в W^k для всех $k \geq 0$. По доказанному $v^n, v \in \tilde{W}_R^{\infty, \infty}$ для всех $0 < R < \infty$. Умножим уравнение $v_t^n + v_x^n + (v^n)^2 v_x^n - v_{xx}^n = 0$ на $v_{(2)}^n$ и проинтегрируем по частям, получим

$$\frac{d}{dt} \int_{-\infty}^{\infty} [(v_{(j)}^n)^2 + (v_{(j+1)}^n)^2] dx = -\frac{2}{3} \int_{-\infty}^{\infty} [(v^n)^3]_{(j+1)} (v^n)_{(j)} dx.$$

Отсюда, используя индукцию и правило Лейбница, аналогично тому, что делалось раньше, можно показать $\|v^n\|_k \leq C_n$, $t \in [0, R]$, где C_n зависят только от $\|h_n\|_k$ и R . Учитывая, что $h_n \rightarrow h$ в \tilde{W}^k для всех $k \geq 0$, получим

$$(49) \quad \|v^n\|_k \leq C, \quad t \in [0, R].$$

$w^n = v^n - v$ удовлетворяет следующее уравнение:

$$(50) \quad \begin{aligned} w_t^n + w_x^n + (w^n)^2 w_x^n + (v v^n w^n)_x - w_{xxt}^n &= 0, \\ w^n(x, 0) &= h_n(x) - h(x) = f_n(x). \end{aligned}$$

Далее для краткости вместо w^n будем писать w . Умножая (50) на $w_{(2j)}$, интегрируя по R и по $[0, t]$, после соответствующего интегрирования по частям, получим

$$W_j(t) = W_j(0) + (-1)^{j+1} \cdot 2 \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} [w^2 w_x + (v^2 w)_x + (v w^2)_x] w_{(2j)} dx d\tau,$$

$$\text{где } W_j(t) = \int_{-\infty}^{\infty} [w_{(j)}^2 + w_{(j+1)}^2] dx.$$

Интегрируя по частям и применяя формулу Лейбница, получим

$$(51) \quad \begin{aligned} \frac{dW_j}{dt} &\leq C \int_{-\infty}^{\infty} \left[\sum_{k=0}^j \sum_{s=0}^k |w_{(j+1-k)} w_{(k-s)} w_{(s)} w_{(j)}| \right. \\ &\quad \left. + \sum_{k=0}^{j+1} \sum_{s=0}^k (|w_{(j+1-k)} v_{(k-s)} v_{(s)} w_{(j)}| + |w_{(j+1-k)} w_{(k-s)} v_{(s)} w_{(j)}|) \right] dx d\tau. \end{aligned}$$

Отметим, что в силу (49) $\|w\|_k \leq C$, $t \in [0, R]$, причем C не зависит от n . (51) в случае $j=0$ запишется в виде $dW_0/dt \leq C \sup |w v_x + 2v v_x| \int_{-\infty}^{\infty} w^2 dx \leq CW_0$. Отсюда $W_0(t) \leq W_0(0) \exp [ct] \Rightarrow \|w^n\|_1 \leq \|f_n\|_1 \exp [CR]$ и, следовательно, $\|w^n\|_1 \rightarrow 0$ ($\|f_n\|_1 \rightarrow 0$) равномерно по $t \in [0, R]$.

Допуская индуктивно, что $\|w^n\|_j \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ равномерно по $t \in [0, R]$, из (51), получим, что

$$W_j(t)^{1/2} \leq W_j(0)^{1/2} \exp [CR] + a_n(\exp [CR] - 1),$$

где $a_n \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$. Отсюда можем заключить, что $\|w^n\|_{j+1} \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ равномерно по $t \in [0, R]$. Тогда по индукции следует, что $\|v^n - v\|_k = \|w^n\|_k \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$ равномерно на ограниченном временном интервале для всех $k \geq 0$. Теорема доказана.

Отметим, что попутно мы доказали следующее утверждение.

Теорема 5. Рассмотрим задачу

$$(52) \quad u_t + u_x + u^2 u_x - u_{xxt} = 0, \quad u(x, 0) = g(x), \quad x \in R, \quad t \geq 0.$$

Пусть $g(x) \in W^m$, $m \geq 2$. Тогда существует единственное решение $u(x, t)$ задачи (52), которое принадлежит \tilde{W}_T^m для всех конечных T , а $\partial_t^l u \in \tilde{W}_T^{m+1}$ для всех $l > 0$. Решение u (соответственно $\partial_t^l u$) зависит непрерывно в \tilde{W}_T^m (соответственно \tilde{W}_T^{m+1}) от начальных данных g в W^m .

ЛИТЕРАТУРА

1. M. J. Ablowitz, D. J. Kaup, A. C. Newell, H. Segur. *Studies Appl. Math.*, **53**, 1974, p. 249.
2. T. B. Benjamin, J. L. Bona, J. J. Mahony. *Phil. Trans. R. Soc. Lond. A*, **272**, p. 47.
3. J. L. Bona, R. Smith. *Phil. Trans. R. Soc. Lond. A*, **278**, p. 555.
4. M. D. Kruskal, R. M. Miura, C. S. Gardner, N. J. Zabusky. *J. Math. Phys.*, **11**, 1970, p. 952.
5. R. M. Miura, C. S. Gardner, M. D. Kruskal. *J. Math. Phys.*, **9**, 1968, p. 1204.
6. E. M. Stein, Singular integrals and differentiability properties of functions, Princeton Mathematical Series N 30, Princeton, 1970.

Поступила 18. 3. 1981

Объединенный институт ядерных исследований
Лаборатория вычислительной техники и автоматизации
Главный почтамт п/я 79, 101 000 Москва, СССР