

УДК 517.926

СУЩЕСТВОВАНИЕ СЧЕТНОГО ЧИСЛА БЕГУЩИХ ВОЛН ФУНКЦИОНАЛЬНО-ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

Белан Е.П.¹

В статье рассматривается задача существования счетного числа устойчивых бегущих волн квазилинейных функционально-дифференциальных уравнений Кортевега – де Фриза, Буссинеска.

Ключевые слова: функционально-дифференциальные уравнения, бегущие волны, устойчивость

В работе [1] найдены условия существования счетного числа орбитально асимптотически устойчивых предельных циклов для ряда модельных задач. В частности, для квазилинейного уравнения Кортевега–де Фриза на окружности были найдены условия существования счетного числа орбитально асимптотически устойчивых 2π – периодических бегущих волн. Существование счетного числа орбитально асимптотически устойчивых π – антипериодических бегущих волн было установлено для квазилинейного уравнения Буссинеска. Качественное отличие в проблеме устойчивости бегущих волн этих модельных уравнений было установлено в цитированной выше работе.

Согласно принятой в [2] терминологии в рассмотренных в [1] динамических системах имеет место явление гипербуферности. В настоящей статье показано, что при переходе к динамическим системам, порождаемых функционально-дифференциальными уравнениями, явление буферности может не сохраняться. В частности, найдены условия, обеспечивающие для функционально-дифференциального уравнения КдФ счетного числа 2π – периодических бегущих волн, ни одно из которых не является устойчивым.

Бегущие волны квазилинейного уравнения КдФ

Рассмотрим краевую задачу

$$u_t + u_{xxx} = \varepsilon f(u_h), \quad u(t, x + 2\pi) = u(t, x), \quad (1)$$

где $0 < \varepsilon \ll 1$, $f \in C^\infty(\mathbb{R})$, $h \neq 0 \pmod{2\pi}$, $u_h(t, x) = u(t, x + h)$.

Под решением задачи (1) с начальным условием $u_0(x)$, где $u_0(x) \in W_2^3$, W_2^3 – гильбертово пространство 2π – периодических функций, понимается решение интегрального уравнения

¹ Кафедра дифференциальных и интегральных уравнений

$$u(t, x) = T(t)u_0 + \varepsilon \int_0^t T(t-\tau) f(u(\tau, x+h)) d\tau, \quad (2)$$

где $T(t)$ – группа, порожденная в W_2^3 оператором $-d^3/dx^3$. С помощью принципа сжимающих отображений можно убедиться, что оно определено при $|t| < t_0/\varepsilon$, где $t_0 = t_0(u_0) > 0$ и гладко зависит от u_0, ε .

Будем интересоваться существованием и устойчивостью у краевой задачи (1) бегущих волн, т.е. периодических решений вида

$$u = v(y), \quad y = \omega t + nx, \quad n = 1, 2, \dots,$$

где 2π – периодическая функция v удовлетворяет уравнению

$$v''' + \sigma v' = \mu f(u_{nh}), \quad (3)$$

где $\sigma = \omega/n^3$, $\mu = \varepsilon/n^3$.

При построении периодического решения $v(y, \mu, n)$ уравнения (3) используем метод усреднения [3, 4]. Положим в уравнении (3) $\sigma = 1 + \mu\tilde{\sigma}$ и перейдем от переменных (v, v', v'') к переменным (c, ξ, τ) согласно равенств

$$v = c + \xi \cos \tau, \quad v' = -\xi \sin \tau, \quad v'' = -\xi \cos \tau. \quad (4)$$

Полученной системе дифференциально-разностных уравнений сопоставим усредненную систему

$$\begin{aligned} c' &= \mu M[f(c + \xi \cos(\tau + nh))], \quad \xi' = -\mu M[f(c + \xi \cos(\tau + nh))]\cos \tau, \\ \tau' &= 1 + \frac{\mu}{\xi} (M[f(c + \xi \cos(\tau + nh))\sin \tau] + \tilde{\sigma} \frac{\xi}{2}), \end{aligned} \quad (5)$$

где $M[\]$ – среднее значение по τ . Обозначим

$$\psi(c, s) = M[f(c + \sqrt{s} \cos \tau)], \quad \varphi(c, s) = -M[f(c + \sqrt{s} \cos \tau)\cos \tau]/\sqrt{s}. \quad (6)$$

Предположим, что система

$$\psi(c, s) = 0, \quad \varphi(c, s) = 0 \quad (7)$$

имеет решение (c_0, s_0) , $s_0 > 0$, причем отвечающая ему матрица

$$A = \begin{pmatrix} \psi'_c(c_0, s_0) & \varphi'_c(c_0, s_0) \\ \psi'_s(c_0, s_0) & \varphi'_s(c_0, s_0) \end{pmatrix} \quad (8)$$

такова, что

$$\text{dct } A \neq 0, \quad \text{sp } A \neq 0. \quad (9)$$

Зафиксируем $\delta > 0$. Предположим, что n удовлетворяет условию

$$|\cos nh| > \delta. \quad (10)$$

Из [4] следует, что уравнение (3) имеет периодическое решение $v(y, \mu, \tilde{\sigma}, n)$ периода

$$T(\mu, \tilde{\sigma}, n) = 2\pi[1 + \mu\Delta(\mu, \tilde{\sigma}, n)], \quad \text{где гладкая по } (\mu, \tilde{\sigma}) \text{ функция } \Delta \text{ такова, что}$$

$$\Delta(0, 0, n) = 0, \quad \Delta_{\tilde{\sigma}}(0, 0, n) = -1/2. \quad (11)$$

Равенства (11), являющиеся следствием третьего уравнения системы (5) и выбора (c_0, s_0) , позволяют определить имеющийся в запасе параметр $\tilde{\sigma} = \tilde{\sigma}(\mu, n)$ из уравнения $\Delta(\mu, \tilde{\sigma}, n) = 0$. Полагая

$$v(y, \mu, n) = v(y, \mu, \tilde{\sigma}, n)|_{\tilde{\sigma}=\tilde{\sigma}(\mu, n)}, \quad \sigma(\mu, n) = 1 + \tilde{\sigma}(\mu, n),$$

получаем искомые функции. Таким образом доказана теорема.

Теорема 1. Пусть система (7) имеет решение (c_0, s_0) , $s_0 > 0$, удовлетворяющее условиям (9). Тогда для любого целого n , удовлетворяющего условию (10), найдется такое μ_0 , $\mu_0 = \mu_0(n)$ ($\mu_0(n) < \varepsilon_0 / n$, ε_0 не зависит от n), что при всех $0 < \mu < \mu_0$ ему отвечает единственная пара достаточно гладких функций

$$\{v, \sigma : v(y + 2\pi, \mu, n) = v(y, \mu, n), v(y, 0, n) = c_0 + \sqrt{s_0} \cos y, \sigma(0, n) = 1\},$$

обращающих уравнение (3) в тождество.

Итак, построено счетное число бегущих волн уравнения (1) вида

$$u = v(y, \varepsilon / n^3, n), \quad y = n^3 \sigma(\varepsilon / n^3, n) + nx, \quad (12)$$

где целые $n > 0$ удовлетворяют условию (10), а $v(y, \mu, n)$, $\sigma(\mu, n)$ определены в теореме 1.

Теорема 2. Циклы (12) краевой задачи (1) неустойчивы.

Для доказательства теоремы линеаризуем краевую задачу (1) на цикле (12) и перейдем к новой пространственной переменной y . За устойчивость цикла отвечает расположение спектра задачи

$$-z'''(y) - \sigma z'(y) + \mu a(y, \mu)z(y + nh) = \lambda z(y), \quad z(y + 2\pi n) = z(y), \quad (13)$$

где $a(y, \mu) = f'(v(y + nh, \mu))$. При $\mu = 0$ спектр задачи (13) – это собственные числа

$$i(k/n)^3 - i\sigma(\mu)k/n, \quad k = 0, \pm 1, \dots, \quad (14)$$

которым отвечают собственные функции $\exp(iky/n)$. Выполним в (13) замену

$$z \exp(-iky/n) \rightarrow z, \quad \lambda - i(k/n)^3 + i\sigma(\mu)k/n \rightarrow \lambda. \quad (15)$$

В результате проблема сводится к нахождению собственного числа

$$\lambda = \lambda(k/n, \mu), \quad \lambda(k/n, 0) = 0 \text{ и собственной функции } z(y, \frac{k}{n}, \mu), z(y, \frac{k}{n}, 0) = 1$$

вспомогательной спектральной задачи

$$-z'''(y) - 3i\alpha z''(y) + 3\alpha^2 z'(y)a(y, \mu)z(y + nh) = \lambda z(y), \quad z(y + 2\pi n) = z(y), \quad (16)$$

где $\alpha = k/n$. Для доказательства теоремы рассмотрим задачу (16) при

$$k/n \in R \setminus \bigcup_{k=-1}^1 (-\Delta\sqrt{\mu} + k, \Delta\sqrt{\mu} + k), \quad (17)$$

где выбором постоянной $\Delta > 0$ распорядимся позже. Для построения асимптотики собственного числа $\lambda(k/n, \mu)$ подставим в (16) ряды $\lambda = \mu \lambda_1 + \dots$,

$z = 1 + \mu z_1(y, k/n) + \dots$. В результате для нахождения z_1 получаем уравнение

$$-(z_1)''' - 3i\alpha(z_1)'' + (3\alpha^2 - 1)(z_1)' = \lambda_1 - \exp(ikh)a(y, 0), \quad (18)$$

разрешимое в классе $2\pi n$ -периодических функций при

$$\lambda_1 = M[\exp(ikh)a(y, 0)]. \quad (19)$$

Подставляя λ_1 в (18), определяем функцию $z_1(y, k/n)$,
 $z_1(y + 2\pi n, k/n) = z_1(y, k/n)$, $M[z_1] = 0$.

Завершает доказательство теоремы следующие утверждения.

Лемма 1. Для любого $\Delta \in (\Delta_0, \infty)$, где $\Delta_0 > 0$ достаточно велико, найдется такое $\mu_0 = \mu_0(\Delta) > 0$, что при $0 < \mu < \mu_0$ и при условии (17) для собственного числа $\lambda(k/n, \mu)$ справедлива асимптотическая формула

$$\lambda(k/n, \mu) = \mu M[\exp(ikh)a(y, 0)] + \mu q(k/n, \mu),$$

где функция q удовлетворяет оценке $|q| < N/\Delta^2$ с независимой от μ , k/n , Δ постоянной N .

Доказательство леммы 1 аналогично доказательству леммы 2. 1 в [1].

Лемма 2. Справедливо равенство

$$M[a(y, \mu)] = -2s_0(2s_0 - 1)^{-1} \text{sp } A,$$

где A – матрица (8).

Для доказательства леммы достаточно проверить соотношение

$$\psi_c(c_0, s_0) = -2s_0 \varphi_s(c_0, s_0).$$

Для его доказательства используем формулы (6), из которых с учетом равенства $\varphi(c_0, s_0) = 0$ выводим

$$\begin{aligned} \psi_c(c_0, s_0) + 2s_0 \varphi_s(c_0, s_0) &= M[f'(c_0 + \sqrt{s_0} \cos \tau) \sin^2 \tau] = \\ &= -M[\sin \tau f_\tau(c_0 + \sqrt{s_0} \cos \tau)]/\sqrt{s_0} = M[\sin \tau f(c_0 + \sqrt{s_0} \cos \tau) \cos \tau]/\sqrt{s_0} = 0. \end{aligned}$$

Заметим, что при $s_0 = 1/2$ $\text{sp } A = 0$.

Бегущие волны уравнения Буссинеска

Рассмотрим краевую задачу

$$u_{tt} - u_{xx} - a^2 u_{xxt} = \varepsilon (u_h^3 / 3 - u_h)_{xxt}, \quad u(t, x + \pi) = -u(t, x), \quad (20)$$

где $0 < \varepsilon \ll 1$, $h \neq 0$. В качестве её фазового пространства возьмем $W_2^2 \times W_2^2$,

где W_2^2 – соболевское пространство π -антипериодических функций.

Рассуждая аналогично [1], можно убедиться в локальной однозначной разрешимости отвечающей (20) смешанной задачи.

Рассмотрим вопрос о существовании и устойчивости у краевой задачи (20) периодических решений вида

$$u = v(y), \quad y = \omega t + (2n+1)x, \quad v(y + \pi) = -v(y), \quad n = 0, \pm 1, \dots \quad (21)$$

Подставляя (21) в (20), для определения функции $v'' = z$ получаем уравнения

$$z'' + \mu((z^2 - 1)z')_{(2n+1)h} + \sigma z = 0, \quad (22)$$

где $\mu = \varepsilon / (a^2 \omega)$, $\sigma = ((2n+1)^2 - \omega^2) / (a^2 \omega^2 (2n+1)^2)$. Отметим, что (22) при $h = 0$ - известное уравнение Ван дер Поля, свойства которого хорошо изучены [3].

Методы [3] применимы и в случае $h \neq 0$ (см. [4]). В частности, единственным образом определяется такая функция $\sigma_n(\mu)$: $\sigma_n(0) = 1$, $\sigma_n'(0) = 0$, что при $\sigma = \sigma_n(\mu)$ задача (20) имеет π - антипериодическое решение $z_n(y, \mu)$, $z_n(y, 0) = 2 \cos y$.

Определим из уравнения

$$((2n+1)^2 - \omega^2) / (a^2 \omega^2 (2n+1)^2) = \sigma_n(\varepsilon / (a^2 \omega))$$

частоты

$$\omega_n(\varepsilon) = \omega_n + O(\varepsilon), \quad \omega_n = (2n+1) / \sqrt{a^2 (2n+1)^2 + 1}, \quad n = 0, \pm 1, \dots$$

Согласно [4] периодическое решение $z_n(y, \mu)$ уравнения (22) существует для каждого n при соответствующем выборе $\mu = \mu_n$. Требование на μ_n приводит к условию $\varepsilon = \varepsilon_n \rightarrow 0$ при $n \rightarrow \infty$. Заметим, что это условие ($\varepsilon_n = O(1/n^2)$) является достаточным. В этой связи вопрос о существовании счетного числа π - антипериодических по x бегущих волн задачи (20) при фиксированном ε является открытым.

Предыдущие рассуждения приводят к теореме.

Теорема 3. Для всякого фиксированного n существует такое

$\varepsilon_0 = \varepsilon_0(n) > 0$, что при $0 < \varepsilon < \varepsilon_0$ задача (20) имеет $2(n+1)$ бегущих волн

$$u = v_s(y, \varepsilon / (a^2 \omega_s(\varepsilon))), \quad y = \omega_s(\varepsilon)t + (2n+1)x, \quad v_s(y, 0) = 2 \cos y, \quad s = 0, \pm 1, \dots, n. \quad (23)$$

Для исследования устойчивости цикла v_0 рассмотрим краевую задачу

$$w_{tt} - w_{xx} - a^2 w_{xxtt} = \varepsilon (v_0^2(\omega_0 t + x + h, 0) w_h - w_h)_{xxt}, \quad w(t, x + \pi) = -w(t, x),$$

получающуюся из (20) при линеаризации на приближенном периодическом решении и отбрасывании членов порядка малости ε^2 и выше. Следуя [1], положим

$$w = [w_{m,0}(t, x) + \varepsilon w_{m,1}(t, x)] \exp(\varepsilon \mu_m t),$$

$$w_{m,0}(t, x) = \exp(i(\omega_m t + (2m+1)x)).$$

В результате для определения $w_{m,1}$ получаем краевую задачу

$$\begin{aligned} & (w_{m,1})_{tt} - (w_{m,1})_{xx} - a^2 (w_{m,1})_{xxtt} = \\ & = (v_0^2 (\omega_0 t + x + h, 0) (w_{m,1})_h - (w_{m,1})_h)_{xxt} - 2\mu_m ((w_{m,1})_t - a^2 (w_{m,1})_{xxt}), \\ & (w)_{m,1}(t, x + \pi) = -(w)_{m,1}(t, x). \end{aligned}$$

Отсюда, действуя обычным образом, находим

$$\mu_m = -(2m+1)^2 (2(1+a^2 m^2))^{-1} \exp i(2m+1)h.$$

При соответствующем выборе m можно обеспечить неравенство $\operatorname{Re} \mu_m > 0$. Следовательно, цикл v_0 является неустойчивым. Рассуждая аналогично относительно решений v_s $s = \pm 1, \dots, \pm n$ приходим к следующей

Теорема 4. Циклы (23) краевой задачи (20) неустойчивы.

Список литературы

1. Колесов А.Ю. Существование счетного числа устойчивых циклов в средах с дисперсией. // Изв. РАН сер. мат.,— 1995, т. 59, №3, С. 141–158.
2. Колесов А.Ю., Мищенко Е.Ф., Розов Н.Х. Явление параметрической буферности в системах параболических и гиперболических уравнений. // Укр. мат. ж.,— 1998, т. 50, №1, С. 22-35.
3. Боголюбов Н. Н., Митропольский Ю. А. Асимптотические методы в теории нелинейных колебаний. М.: Наука. 1963, 410 с.
4. Белан Е.П. Глобальные решения и инвариантные торы дифференциально-разностных уравнений. // Укр. мат. ж.,— 1997, т. 49, №1, С. 11–24.

Анотація

Белан Е. П. Існування лічильного числа бігучих хвиль функціонально-диференціальних рівнянь// *Вчені записки ТНУ, 2000, 99, No.1*

У роботі розглянута задача існування рахункового числа стійких хвиль, що біжать, квазілінійних функціонально-диференціальних рівнянь Кортевега-де Фріза, Бусінеска.

Ключеві слова: функціонально-диференціальні рівняння, хвилі, що біжать, стійкість.

Summary

Belan E. P. Existence of countable many running waves of functional-differential equations// *Uchenye zapiski TNU, 2000, 99, No.1,*

The problem of existence of countable many running stable waves for Cortevog-de Fris and Bussinesque quasilinear functional-differential equations is considered.

Keywords: functional-differential equation, running wave, stability.