

УДК 517.944

Ю. А. Митропольский, Г. П. Хома

О периодических решениях волновых уравнений второго порядка. III

В данной работе исследуем структуру обобщенных периодических решений 2π -гиперболических систем первого рода, описанных уравнениями

$$u_{tt} - u_{xx} = f(x, t, u, u_t, u_x), \quad 0 < x < \pi, \quad t \in \mathbb{R}, \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \\ u(x, t + 2\pi) = u(x, t). \quad (1)$$

Предположим, что функция $f(x, t, u, u_t, u_x)$ определена в области $I \times \mathbb{R} \times D = I \times \mathbb{R} \times I^1 \times I^2 \times I^3 : x \in [0, \pi], \quad t \in \mathbb{R}, \quad u \in [a, b] = I^1,$
 $u_t \in [-c, c] = I^2, \quad u_x \in [-c, c] = I^3,$ (2)

непрерывна по переменным x, t , периодическая по t с периодом 2π и удовлетворяет условиям

$$|f(x, t, u, u_t, u_x)| \leq M; \quad |f(x, t, u'', u''_t, u''_x) - f(x, t, u', u'_t, u'_x)| \leq \\ \leq K\{|u'' - u'| + |u''_t - u'_t| + |u''_x - u'_x|\}, \quad (3)$$

где M, K — положительные постоянные.

Рассмотрим класс непрерывных 2π периодических функций $\mu(t)$, разлагающихся в ряд Фурье $\mu(t) = \alpha_0/2 + \sum_{k=1}^{\infty} \alpha_k' \cos kt + \alpha_k'' \sin kt$.

Обозначим через $\alpha = \{\alpha_0, \alpha_1', \alpha_1'', \alpha_2', \alpha_2'', \dots\}$ набор коэффициентов Фурье, определяющих функцию $\mu(t)$ такую, что

$$|\mu(t)| \leq c - M\pi, \quad c \geq M\pi, \quad (4)$$

а через $D_\mu = \{\alpha\}$ — множество коэффициентов Фурье, для которых выполнено условие (4).

Определение. Уравнение второго порядка (1) определим как 2π -гиперболическую дифференциальную систему первого рода в области (2), когда постоянные a, b, c, M связаны неравенствами

$$c \geq M\pi, \quad a \leq -c\pi + M\pi^2/2 \leq c\pi - M\pi^2/2 \leq b \quad (5)$$

и выполнено условие $f(x, t, 0, 0, 0) = 0$.

Лемма 1. Пусть функция $f(x, t, u, u_t, u_x)$ определена в области (2), непрерывна по x, t , периодична по t с периодом 2π и удовлетворяет неравенствам (3) и (5).

Тогда для каждой непрерывной 2π -периодической функции $|\mu(t)| \leq c - M\pi$ последовательность 2π -периодических по t функций

$$\begin{aligned} u_1^0(x, t, \alpha) &= \mu(t+x), \quad u_2^0(x, t, \alpha) = -\mu(t-x), \quad u^0(x, t, \alpha) = \\ &= \int_0^x \frac{\mu(t+\xi) + \mu(t-\xi)}{2} d\xi, \quad u_1^{m+1}(x, t, \alpha) = \mu(t+x) - \\ &- \int_0^x \tilde{F}[u^m, u_1^m, u_2^m](\eta, t+x-\eta) d\eta, \quad u_2^{m+1}(x, t, \alpha) = -\mu(t-x) + \\ &+ \int_0^x \tilde{F}[u^m, u_1^m, u_2^m](\eta, t-x+\eta) d\eta, \quad u^{m+1}(x, t, \alpha) = \\ &= \int_0^x \frac{u_1^{m+1}(\xi, t, \alpha) - u_2^{m+1}(\xi, t, \alpha)}{2} d\xi \equiv \int_0^x \frac{\mu(t+\xi) + \mu(t-\xi)}{2} d\xi - \\ &- \frac{1}{2} \int_0^x d\xi \int_0^\xi \{\tilde{F}[u^m, u_1^m, u_2^m](\eta, t+\xi-\eta) + \tilde{F}[u^m, u_1^m, u_2^m](\eta, t-\xi+\eta)\} d\eta; \end{aligned}$$

$$m = 0, 1, 2, \dots; \quad (6)$$

$$\tilde{F}[u, u_1, u_2](x, t) = f(x, t, u(x, t), u_t(x, t), u_x(x, t)), \quad u_1 = u_t + u_x,$$

$$u_2 = u_t - u_x \Leftrightarrow u_t = \frac{1}{2}(u_1 + u_2), \quad u_x = \frac{1}{2}(u_1 - u_2) \quad (7)$$

сходится при $m \rightarrow \infty$ равномерно относительно

$$x, t, \alpha \in I \times \mathbb{R} \times D_\mu \quad (8)$$

к функциям $u_{10}(x, t, \alpha), u_{20}(x, t, \alpha), u_0(x, t, \alpha)$, определенным в области (8), периодическим по t с периодом 2π и удовлетворяющим системе интеграль-

$$\begin{aligned}
 u_1(x, t, \alpha) &= \mu(t+x) - \int_0^x \tilde{F}[u, u_1, u_2](\eta, t+x-\eta) d\eta, \quad u_2(x, t, \alpha) = \\
 &= -\mu(t-x) + \int_0^x \tilde{F}[u, u_1, u_2](\eta, t-x+\eta) d\eta, \quad u(x, t, \alpha) = \\
 &= \int_0^x \frac{u_1(\xi, t, \alpha) - u_2(\xi, t, \alpha)}{2} d\xi \equiv \int_0^x \frac{\mu(t+\xi) + \mu(t-\xi)}{2} d\xi - \\
 &- \frac{1}{2} \int_0^x d\xi \int_0^\xi \{\tilde{F}[u, u_1, u_2](\eta, t+\xi-\eta) + \tilde{F}[u, u_1, u_2](\eta, t-\xi+\eta)\} d\eta.
 \end{aligned}$$

При этом $|u^1(x, t, \alpha) - u_0(x, t, \alpha)| \leq MK(2 + \pi/2)\pi^3/3!$, $|u^m(x, t, \alpha) - u_0(x, t, \alpha)| \leq (3K)^{m-2}\gamma MK^2\pi^{m+2}/(m+2)!$, $\gamma = (2 + \pi/2)(2 + \pi/3)$; $m = 2, 3, \dots$.

Доказательство основано на методе последовательных приближений.

Так как задача Коши

$$u_{tt} - u_{xx} = f(x, t, u, u_t, u_x), \quad u(0, t) = 0, \quad u_x(0, t) = \mu(t) \quad (10)$$

в треугольнике $\bar{\Delta} = \{0 \leq x \leq \pi, 0 \leq t \leq 2\pi - x\}$ эквивалентна в классе гладких функций системе интегральных уравнений (9), то на основании леммы 1 получаем следующее утверждение.

Теорема 1. Пусть выполнены условия леммы 1. Тогда для каждой непрерывной 2π -периодической функции $|\mu(t)| \leq c - M\pi$ задача Коши (10) имеет единственное непрерывное 2π -периодическое решение в области $\Delta_\infty = \{0 \leq x \leq \pi, 2\pi n + x \leq t \leq 2\pi(n+1) - x, n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots\}$.

Замечание 1. Решение $u_{\bar{\Delta}}(x, t, \alpha)$ задачи Коши (10) удовлетворяет первому краевому условию $u_{\bar{\Delta}}(0, t, \alpha) = 0$, а второе краевое условие $u_{\bar{\Delta}}(\pi, \pi, \alpha) = 0$ выполняется, очевидно, не при каждой начальной функции $\mu(t)$.

Теорема 2. Пусть выполнены условия леммы 1 и условие $f(x, t, 0, 0, 0) \equiv 0$. Для того чтобы для каждой непрерывной 2π -периодической функции $|\mu(t)| \leq c - M\pi$ краевая задача (1) имела в прямоугольнике $\Pi_{2\pi} = \{0 \leq x \leq \pi, 0 \leq t \leq 2\pi\}$ решение $\tilde{u}(x, t, \alpha) \in L^\infty$ вида

$$\tilde{u}(x, t, \alpha) = \begin{cases} u_{\bar{\Delta}}(x, t, \alpha), & (x, t) \in \bar{\Delta}, \\ 0, & (x, t) \in \Pi_{2\pi} \setminus \bar{\Delta}, \end{cases} \quad (11)$$

необходимо и достаточно выполнение условия

$$\begin{aligned}
 \tilde{\Delta}(\alpha) &\equiv \int_0^{2\pi} \mu(\xi) d\xi + \int_0^\pi d\xi \int_0^\xi \{F[u, u_t, u_x](\eta, \pi + \xi - \eta) + \\
 &+ F[u, u_t, u_x](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta = 0,
 \end{aligned} \quad (12)$$

где

$$F[u, u_t, u_x](x, t) = f(x, t, u(x, t), u_t(x, t), u_x(x, t)). \quad (13)$$

Доказательство. Пусть краевая задача (1) имеет на $\Pi_{2\pi}$ решение вида (11). Тогда выполнены краевые условия $u(0, t, \alpha) = 0$, $u(\pi, t, \alpha) = 0$ или, что равносильно, $u_{\bar{\Delta}}(0, t, \alpha) = 0$ и $u_{\bar{\Delta}}(\pi, \pi, \alpha) = 0$. Так как функция $u_{\bar{\Delta}}(x, t, \alpha)$ удовлетворяет системе интегральных уравнений (9), то отсюда с учетом условия $u_{\bar{\Delta}}(\pi, \pi, \alpha) = 0$ следует выполнение условия (12).

Пусть теперь для начальной функции $|u_x(0, t)| = |\mu(t)| \leq c - M\pi$ и решения $u_{\bar{\Delta}}(x, t, \alpha)$ задачи Коши (10) выполнено условие (12). Тогда построенное решение (11) будет решением краевой задачи (1).

Теорема 2 доказана.

Следствие. Пусть выполнены условия теоремы 2 и свободный член α_0 в наборе коэффициентов Фурье $\alpha = (\alpha_0, \alpha'_1, \alpha''_1, \alpha'_2, \alpha''_2, \dots)$, определяющим 2π -периодическую функцию $|\mu(t)| \leq c - M\pi$, равен нулю. Для того чтобы краевая задача (1) в $\Pi_{2\pi}$ имела решение $u(x, t, \alpha) \in L^\infty$ вида (11), необходимо и достаточно выполнение условия

$$\Delta(\alpha) = \int_0^{\pi} d\xi \int_0^{\xi} \{F[u, u_t, u_x](\eta, \pi + \xi - \eta) + F[u, u_t, u_x](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta = 0. \quad (14)$$

Таким образом, условие (12) ((14)) является условием вычисления набора коэффициентов Фурье $\alpha = (\alpha_0, \alpha'_1, \alpha''_1, \alpha'_2, \alpha''_2, \dots)$, определяющим 2π -периодическую функцию $|\mu(t)| \leq c - M\pi$, с помощью которой строится 2π -периодическое решение $u \in L^\infty$ 2π -систем первого рода.

Следовательно, задача существования и построения обобщенных 2π -периодических решений вида $u \in L^\infty$ 2π -гиперболических дифференциальных систем первого рода равносильна существованию точек α (набора коэффициентов Фурье), определяющих функцию $|\mu(t)| \leq c - M\pi$, для которых $\tilde{\Delta}(\alpha) = 0$ ($\Delta(\alpha) = 0$).

Точки α , для которых $\tilde{\Delta}(\alpha) = 0$, являются особыми точками отображения [1]

$$\begin{aligned} \tilde{\Delta}: D_\mu \rightarrow \mathbb{R}, \quad \tilde{\Delta}(\alpha) = & \int_0^{2\pi} \mu(z) dz + \int_0^{\pi} d\xi \int_0^{\xi} \{F[u, u_t, u_x](\eta, \pi + \xi - \eta) + \\ & + F[u, u_t, u_x](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta. \end{aligned} \quad (15)$$

Найти отображение (15) можно лишь приближенно, вычисляя, например, функции

$$\begin{aligned} \tilde{\Delta}_m(\alpha) = & \int_0^{2\pi} \mu(z) dz + \int_0^{\pi} d\xi \int_0^{\xi} \{F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi + \xi - \eta) + \\ & + F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta. \end{aligned} \quad (16)$$

В связи с этим возникает задача, как исходя из отображения (16) заключить о нулях отображения $\tilde{\Delta}(\alpha)$, а следовательно, заключить о существовании обобщенных 2π -периодических решениях 2π -гиперболических систем первого рода. Заметим, что такая задача успешно решена для так называемых T -систем обыкновенных дифференциальных систем уравнений в работе [1].

Так как уравнение (14) — скалярное, то функцию $\mu(t)$ можно искать в виде $\mu(t) = \alpha'_k \cos kt$ или $\mu(t) = \alpha''_k \sin kt$. Тогда уравнение (14) является уравнением для определения искомых коэффициентов Фурье α'_k или α''_k .

Поскольку функции $\Delta(\alpha'_k)$ и $\Delta(\alpha''_k)$ находятся лишь приближенно, исходя из последовательностей

$$\Delta_m(\alpha_k^v) = \int_0^{\pi} d\xi \int_0^{\xi} \{F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi + \xi - \eta) + F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta, \quad (17)$$

где индекс v обозначает один или два штриха, то возникает задача, как по нулям функции $\Delta_m(\alpha_k^v)$ заключить о нулях функции $\Delta(\alpha_k^v)$. Для ее решения следует учесть, что каждая из функций $\Delta_m(\alpha_k^v)$, как и предельная

функция $\Delta(\alpha_k^y)$, определена и непрерывна для α_k^y из отрезка $D_\mu = [-c + M\pi, c - M\pi]$ и удовлетворяет неравенству

$$|\Delta_m(\alpha_k^y) - \Delta(\alpha_k^y)| \leq (3K)^{m-1} \gamma MK^2 \frac{\pi^{m+3}}{(m+1)!} = d_m, \quad m \geq 2. \quad (18)$$

Последняя оценка приводит к следующему утверждению.

Теорема 3. Пусть уравнение (1) есть 2π -система первого рода и для некоторого m функция $\Delta_m(\alpha_k^y)$, определяемая согласно формуле (17), удовлетворяет неравенствам

$$\min_{\alpha_k^y \in D_\mu} \Delta_m(\alpha_k^y) \leq -d_m, \quad \max_{\alpha_k^y \in D_\mu} \Delta_m(\alpha_k^y) \geq d_m, \quad (19)$$

где $D_\mu = [-c + M\pi, c - M\pi]$; d_m — постоянная (18).

Тогда краевая задача (1) имеет решение $\tilde{u}(x, t, \alpha_k^y) \in L^\infty$ вида (11).

Доказательство. Пусть $y_1 \in \mathbb{R}$, $y_2 \in \mathbb{R}$ — точки отрезка $[-c + M\pi, c - M\pi]$ такие, что $\Delta_m(y_1) = \min_{y \in D_\mu} \Delta_m(y)$, $\Delta_m(y_2) = \max_{y \in D_\mu} \Delta_m(y)$.

С учетом (18) и (19) имеем $\Delta(y_1) = \Delta_m(y_1) + (\Delta(y_1) - \Delta_m(y_1)) \leq 0$, $\Delta(y_2) = \Delta_m(y_2) + (\Delta(y_2) - \Delta_m(y_2)) \geq 0$. Отсюда в силу непрерывности функции $\Delta(y)$ следует существование точки $y_0 = \alpha_k^y \in [y_1, y_2]$ такой, что $\Delta(y_0) = 0$. Последнее равенство показывает теорему 3.

То обстоятельство, что функция $\Delta(\alpha_k^y)$ является скалярной функцией одного аргумента, позволяет воспользоваться классической теоремой о нулях аналитической функции [1] и получить следующее утверждение.

Теорема 4 [2]. Пусть правая часть уравнения (1) является полиномом относительно u , u_t , u_x и выполнены неравенства (3) — (5). Тогда, если краевая задача (1) имеет 2π -периодическое решение $\tilde{u} \in L^\infty$ вида (11), то она имеет 2π -периодическое решение $\tilde{u} \in L^\infty$ либо для каждого значения α_k^y отрезка $[-c + M\pi, c - M\pi]$, либо лишь для конечного числа таких значений.

Теорема 5. Пусть уравнение (1) есть 2π -гиперболическая дифференциальная система первого рода в области (2), выполнены условия (3) и условие: 1) для каждой нечетной функции $u(x, t) \in C^1$ по переменной t функция $F[u, u_t, u_x](x, t)$ — нечетная по переменной t . Тогда для каждой непрерывной, нечетной и 2π -периодической функции $|u_x(0, t)| = |\mu(t)| \leq c - M\pi$ краевая задача (1) имеет 2π -периодическое решение $u(x, t, \alpha) \in L^\infty$ вида (11).

Доказательство. По индукции покажем, что если в представлении (6) за нулевое приближение $u^0(x, t, \alpha)$ выбрать нечетную по t функцию

$$u^0(x, t, \alpha) = \frac{1}{2} \int_0^x \{\mu(t+\xi) + \mu(t-\xi)\} d\xi, \quad |\mu(t)| \leq c - M\pi, \quad (20)$$

то все члены последовательности $(u^m(x, t, \alpha))$, построенные согласно представлению (6), — нечетные функции переменной t . Действительно, при $m = 0$ в силу (6), (7) и (13) имеем

$$\begin{aligned} u^1(x, t, \alpha) &= u^0(x, t, \alpha) - \frac{1}{2} \int_0^x d\xi \int_0^\xi \{F[u^0, u_t^0, u_x^0](\eta, t+\xi-\eta) + \\ &\quad + F[u^0, u_t^0, u_x^0](\eta, t-\xi+\eta)\} d\eta. \end{aligned}$$

Отсюда на основании нечетности функции $\mu(t)$ следует нечетность функции $u^0(x, t, \alpha)$, определяемой формулой (20), и на основании условия 1 теоремы 5 следует, что первое приближение $u^1(x, t, \alpha)$ — нечетная функция переменной t .

Предположим, что $u^k(x, t, \alpha)$ — нечетная функция t , где k — некоторое натуральное число. Учитывая рекуррентное соотношение, определяющее $u^{k+1}(x, t, \alpha)$, т. е.

$$u^{k+1}(x, t, \alpha) = u^0(x, t, \alpha) - \frac{1}{2} \int_0^x d\xi \int_0^\xi \{F[u^k, u_t^k, u_x^k](\eta, t + \xi - \eta) + \\ + F[u^k, u_t^k, u_x^k](\eta, t - \xi + \eta)\} d\eta$$

и условие 1 теоремы 5, находим, что функция $u^{k+1}(x, t, \alpha)$ — нечетная по переменной t .

Таким образом, при выполнении условий теоремы 5 все члены u^m последовательности $(u^m(x, t, \alpha))$ — нечетные функции переменной t .

Докажем теперь, что в этом случае выполняется условие (14). Действительно, значения $\Delta_m(\alpha) \equiv u^{m+1}(\pi, \pi, \alpha)$ согласно третьему уравнению системы (6) имеют вид

$$\Delta_m(\alpha) = \int_0^\pi d\xi \int_0^\xi \{F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi + \xi - \eta) + F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi - \xi + \eta)\} d\eta \equiv \\ \equiv \int_0^\pi d\xi \int_0^\xi \{F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, \pi + \xi - \eta) + F[u^m, u_t^m, u_x^m](\eta, -\pi - \xi + \eta)\} d\eta.$$

Отсюда на основании условия 1 теоремы 5 получаем, что $\Delta_m(\alpha) \equiv u^{m+1}(\pi, \pi, \alpha) = 0$ для всех $m = 0, 1, 2, \dots$. Следовательно, $\Delta(\alpha) = 0$, а значит, краевая задача (1) имеет решение $u \in L^\infty$ вида (11). Теорема 5 доказана.

Заметим, что применение к операторам (6) принципа Шаудера [3, 4] позволяет установить существование решения краевой задачи (1), являющейся 2π -гиперболической дифференциальной системой первого рода, при более слабых предположениях относительно функции $f(x, t, u, u_t, u_x)$.

З а м е ч а н и е 2. Следует сказать, что задачи, описываемые уравнениями с малым параметром

$$u_{tt} - u_{xx} = \varepsilon f(x, t, u, u_t, u_x), \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad u(x, t + 2\pi) = u(x, t), \quad (21)$$

в которых функция $f(x, t, u, u_t, u_x)$ удовлетворяет в области (2) условию (3) и условию $f(x, t, 0, 0, 0) = 0$, при достаточно малых значениях параметра ε всегда являются 2π -гиперболическими дифференциальными системами первого рода. Например, уравнение [5, 6]

$$u_{tt} - u_{xx} = \varepsilon (\alpha u + \beta u^3), \quad 0 < \alpha, \beta < \infty, \quad (22)$$

правая часть $(\alpha u + \beta u^3)$ которого удовлетворяет условию 1 теоремы 5, при достаточно малых значениях параметра ε имеет бесконечное множество 2π -периодических решений вида (11), т. е. для каждой нечетной 2π -периодической функции $\mu(t) = \alpha_k'' \sin kt$, $|\alpha_k''| < c - \varepsilon M\pi$, краевая задача (21) при $f(x, t, u, u_t, u_x) \equiv \alpha u + \beta u^3$ имеет 2π -периодическое решение вида (11). Очевидно, такое решение зависит от действительного параметра $\alpha_k'', |\alpha_k''| < c - M\pi$.

С другой стороны, в классе гладких функций система интегральных уравнений (9) эквивалентна задаче Коши (10) и при $\mu(t) \equiv 0$. Поэтому в зависимости от выбора начального приближения $u^0(x, t, 0)$ решение $u(x, t, 0)$ системы (9), $\mu(t) \equiv 0$, может удовлетворять или не удовлетворять равенству $u(\pi, \pi, 0) = 0$. Заметим, что дополнительных условий для выполнения равенства $u(\pi, \pi, 0) = 0$ не имеется. Однако, при $\mu(t) \equiv 0$ 2π -периодические решения краевой задачи (21) существуют и даже существует бесконечное множество решений другой структуры, чем решения вида (11). Это легко объясняется следующим примером.

Рассмотрим краевую задачу, описываемую уравнениями

$$u_{tt} - u_{xx} = \varepsilon (\alpha u_t + \beta u_x^3), \quad 0 < \alpha, \beta < \infty, \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \\ u(x, t + 2\pi) = u(x, t). \quad (23)$$

Если принять за нулевое приближение функцию $u^0(x, t) = a \cos t \cos x$, которая, очевидно, принадлежит пространству функций $A^2 = \{g : g(x, t) = g(x, t + 2\pi) = g(\pi - x, t + \pi)\}$ [7], то функция $f(x, t, u^0, u_t^0, u_x^0) = \alpha u_t^0 + \beta (u_x^0)^3 = -(\alpha a \sin t \cos x + \beta a^3 \sin^3 t \cos^3 x)$, согласно которой определяется первое приближение $u^1(x, t)$ задачи (23), также принадлежит пространству функций A_2 . В этом случае, как показано в работе [7], существуют другие виды операторов, отличные от операторов (9), преобразующие пространство функций A^2 в A^2 . Заметим, что в пространстве A_2 существуют и классические 2π -периодические решения краевой задачи (21). На основании результатов работы [7] при определенном выборе параметра a в начальном приближении $u^0(x, t) = a \cos t \cos x$ и $\varepsilon \ll 1$, краевая задача (23) имеет бесконечное множество гладких 2π -периодических решений, что полностью совпадает с результатом работы [8]. Такое утверждение справедливо и для краевой задачи

$$u_{tt} - u_{xx} = \varepsilon (1 - u^2) u_t, \quad u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad u(x, t + 2\pi) = u(x, t). \quad (24)$$

1. Самойленко А. М., Ронто Н. И. Численно-аналитические методы исследования периодических решений.— Киев : Вища шк., 1976.— 179 с.
2. Хома Г. П. О структуре обобщенных периодических решений гиперболических дифференциальных и интегро-дифференциальных уравнений второго порядка.— Киев, 1985.— 32 с.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 85.65).
3. Канторович Л. В., Акилов Г. П. Функциональный анализ.— М. : Наука, 1977.— 742 с.
4. Митропольский Ю. А., Хома Г. П., Громяк М. И. Периодические решения волновых дифференциальных и интегро-дифференциальных уравнений второго порядка.— Киев, 1986.— 32 с.— (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 86.26).
5. Vejvoda O. Partial differential equations : time-periodic solutions.— USA : Sijhoff-Noordhoff, 1981.— 358 p.
6. Štědrý M., Vejvoda O. Periodic solutions to weakly non-linear autonomous wave equations // Czech. Math. J.— 1975.— 25, N 4.— P. 536—555.
7. Митропольский Ю. А., Хома Г. П. О периодических решениях волновых уравнений второго порядка. II // Укр. мат. журн.— 1986.— 38, № 6.— С. 733—739.
8. Hall W. S. A Rayleigh wave equation—an analysis // Nonlinear Analysis, Theory, Methods & Applications.— 1978.— N 2.— P. 129—156.

Ин-т математики АН УССР, Киев
Тернополь. пед. ин-т

Получено 02.11.86