

УДК 534.111

Б. И. Сокил (ун-г "Львовская политехника")

ПРИМЕНЕНИЕ Ateb-ФУНКЦИЙ ДЛЯ ПОСТРОЕНИЯ РЕШЕНИЙ НЕКОТОРЫХ НЕЛИНЕЙНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ

Asymptotic approximations of single frequency solutions of some nonlinear partial differential equations by using periodic Ateb-functions.

Будуються асимптотичні наближення одночастотних розв'язків деяких нелінійних диференціальних рівнянь з частинними похідними на основі використання періодичних Ateb-функцій.

Развивая идею использования периодических Ateb-функций [1] для построения решений нелинейных дифференциальных уравнений [2, 3], построим асимптотические приближения одночастотных решений уравнения

$$u_{tt} + \alpha^2 (u_{xxxx} u_{xx}^v + 2^{-1} v u_{xxx}^2 u_{xx}^{v-1}) = \epsilon f(x, u, u_t, u_x, u_{xx}, \dots, u_{xxxx}), \quad (1)$$

которое рассматривается при краевых условиях

$$u(0, t) = u_{xx}(0, t) = u(l, t) = u_{xx}(l, t) = 0. \quad (2)$$

В (1), (2) α, l, v — постоянные ($v + 1 = (2(2\mu_1 - \mu_2) + 1)(2\mu_2 + 1)^{-1}$; $2(2\mu_1 - \mu_2) + 1 > 0$; $\mu_i = 0, 1, 2, i = 1, 2$), ϵ — малый параметр, $f(x, u, u_t, u_x, u_{xx}, \dots, u_{xxxx})$ — известная аналитическая функция.

Рассмотрим невозмущенное ($\epsilon = 0$) уравнение (1). Его одночастотные решения в k -й форме динамического равновесия [4] будем искать в виде

$$u_k(x, t) = X_k(x) T_k(\psi_k), \quad \psi_k = \omega_k(a)t + \phi_k, \quad k = 1, 2, 3, \dots, \quad (3)$$

где a и ϕ_k — постоянные; $\omega_k(a)$ — некоторая функция, вид которой будет определен ниже; $X_k(x)$ и $T_k(\psi_k)$ определяются нелинейными дифференциальными уравнениями

$$X_k^{(4)} (X_k'')^v + 2^{-1} v (X_k''')^2 (X_k'')^{v-1} - \lambda \alpha^{-2} (v+1)^{-1} X_k = 0, \quad (4)$$

$$\ddot{T}_k + \lambda T_k^{v+1} = 0. \quad (5)$$

Нетривиальные решения дифференциального уравнения (4) выражаются через периодические Ateb-функции в виде

$$X_k(x) = \begin{cases} X_0 \text{sa}(2(v+2)^{-1}, 1, kx), \\ X_0 \text{ca}(2(v+2)^{-1}, 1, kx), \end{cases} \quad (6)$$

где X_0 — постоянная, а

$$k^{2v+4} = 2^{-(v+3)} \alpha^2 \lambda (v+2)^{-(v+1)} (v+4)^{v+2} X_0^{-v}.$$

Удовлетворяя краевые условия, которые следуют из (2), имеем

$$\begin{aligned} \lambda_k &= 2^{v+3} \alpha^{-2} (v+2)^{v+1} (v+4)^{-(v+2)} (X_0^v k \Pi l^{-1})^{2v+4}, \\ X_k &= X_0 \text{sa}(2(v+2)^{-1}, 1, k \Pi l^{-1} x), \end{aligned} \quad (7)$$

где 2Π — период использованной Атеб-функции, т. е.

$$\Pi = \sqrt{\pi} \Gamma((v+2)(v+4)^{-1}) \Gamma^{-1}(2^{-1} + (v+2)(v+4)^{-1}).$$

Решения уравнения (5) также выражаются с помощью периодических Атеб-функций в виде

$$T_k(\Psi_k) = \begin{cases} T_0 \operatorname{ca}(v+1, 1, (2^{-1}(v+2)\lambda_k T_0^v)^{1/2} t + \Phi_k); \\ T_0 \operatorname{sa}(v+1, 1, (2^{-1}(v+2)\lambda_k T_0^v)^{1/2} t + \Phi_k), \end{cases} \quad (8)$$

где T_0 — постоянная.

Таким образом, одночастотные решения невозмущенного уравнения (1), удовлетворяющие краевым условиям (2), имеют вид

$$u_k(x, t) = a \operatorname{sa}(2(v+2)^{-1}, 1, k\Pi l^{-1}x) \operatorname{ca}(v+1, 1, \omega_k(a)t + \Phi_k), \quad a = X_0 T_0, \quad (9)$$

где

$$\omega_k(a) = \alpha^{-1} [2^{v+2}(v+2)^{v+2}(v+4)^{-(v+2)} a^v (k\Pi l^{-1})^{2v+4}]^{1/2}.$$

Соотношения (9) будем считать как замену переменных для возмущенного уравнения (1), только параметры a , Φ_k в них уже будут некоторыми функциями времени. Дифференцируя по времени (9) и учитывая при этом, что для невозмущенного случая

$$u_t(x, t) = -2(v+2)^{-1} a \omega_k(a) \operatorname{sa}(2(v+2)^{-1}, 1, k\Pi l^{-1}x) \operatorname{sa}(1, v+1, \omega_k t + \Phi_k), \quad (10)$$

из (1) имеем систему уравнений относительно \dot{a} и $\dot{\Phi}_k$:

$$\begin{aligned} \{ \dot{a} \operatorname{ca}(v+1, 1, \Psi_k) - \dot{\Phi}_k 2(v+2)^{-1} a \operatorname{sa}(1, v+1, \omega_k(a)t + \Phi_k) \} X_k(x) = 0, \\ \left\{ \dot{a} \left(a \frac{d\omega_k}{da} + \omega_k(a) \right) \operatorname{sa}(1, v+1, \Psi_k) + \right. \\ \left. + \dot{\Phi}_k a \omega_k(a) \operatorname{ca}^{v+1}(v+1, 1, \Psi_k) \right\} 2(v+2)^{-1} X_k(x) = \varepsilon G(a, x, \Psi_k), \end{aligned} \quad (11)$$

где $G(a, x, \Psi_k)$ — известная функция.

Решая (11), находим

$$\dot{a} = -\varepsilon P^{-1} \omega_k^{-1}(a) G_{(s)}(a, \Psi_k), \quad \dot{\Phi}_k = \omega_k(a) + \varepsilon P^{-1} a^{-1} \omega_k^{-1}(a) G_{(c)}(a, \Psi_k). \quad (12)$$

Здесь

$$P = \int_0^l X_k^2(x) dx, \quad G_{(s)}(a, \Phi_k) = \left(\operatorname{sa}(1, v+1, \Psi_k), \right)_0^l \\ \left(\operatorname{ca}(v+1, 1, \Psi_k) \right)_0^l \int_0^l G(a, x, \Psi_k) X_k(x) dx.$$

Таким образом, первые приближения одночастотных решений краевой задачи (1), (2) выражаются зависимостью (9), в которой параметры a и Ψ_k связаны дифференциальными уравнениями (12).

Следует заметить, что при $v=0$ имеем решение задачи для квазилинейного случая, который рассматривался в [4].

1. Сеник П. М. Обращения неполной Beta-функции // Укр. мат. журн. — 1969. — 21, № 3. — С. 325–333.
2. Сокил Б. И. Об асимптотическом представлении решения одной нелинейной системы при резонансе // Укр. мат. журн. — 1983. — 33, № 3. — С. 390–392.
3. Сокил Б. И. Про один спосіб побудови одночастотних розв'язків для нелінійного хвильового рівняння // Укр. мат. журн. — 1994. — 46, № 6. — С. 782–785.
4. Митропольский Ю. А., Мосеевков Б. И. Асимптотические решения уравнений в частных производных // Киев: Выща шк, 1976. — 592 с.

Получено 09.11.94