

Периодические решения дифференциально-разностных автономных систем с одной степенью свободы

B. B. Misak

В работе [1] периодические решения квазилинейных автономных систем с одной степенью свободы строятся при помощи метода малого параметра с использованием переменных Ван дер Поля [2]. В данной заметке устанавливается, что метод, разработанный в статье [1], может быть распространен на дифференциально-разностные уравнения частного вида. Отметим, что в работе [3] периодические решения такого вида уравнений найдены при помощи метода вспомогательных систем С. Н. Шиманова [4, 5].

Пусть задана нелинейная колебательная система, которая описывается уравнением

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = \mu f[x(t), x(t - \tau), \dot{x}(t), \dot{x}(t - \tau), \mu]. \quad (1)$$

Здесь f — аналитическая функция от своих аргументов, μ — малый безразмерный положительный параметр, τ — положительная постоянная величина.

Как известно [4], период колебаний автономной системы (1) зависит от параметра μ и может быть представлен в виде

$$T = \frac{2\pi}{\omega} [1 + \bar{\alpha}(\mu)],$$

где $\bar{\alpha}(\mu) = \alpha_1 + \alpha_2\mu + \alpha_3\mu^2 + \dots$, $\alpha_1, \alpha_2, \dots$ — неизвестные постоянные коэффициенты, подлежащие определению; $\frac{2\pi}{\omega}$ — период решения порождающего уравнения ($\mu = 0$).

В уравнении (1) сделаем замену независимой переменной по формуле

$$t_1 = \frac{t\omega}{1 + \bar{\alpha}}.$$

Тогда получим

$$\ddot{x}(t_1) + \omega^2 x(t_1) = \mu \frac{\omega^2}{\bar{\alpha}} f \left[x(t_1), x(t_1 - \delta), \frac{\omega}{\bar{\alpha}} \dot{x}(t_1), \frac{\omega}{\bar{\alpha}} \dot{x}(t_1 - \delta), \mu \right], \quad (2)$$

где

$$\bar{\alpha} = 1 + \mu \bar{\alpha} = 1 + \alpha_1\mu + \alpha_2\mu^2 + \dots; \quad \delta = \frac{\tau\omega}{1 + \bar{\alpha}}.$$

Заметим, что

$$\delta = \tau\omega [1 - \alpha_1\mu + (\alpha_1^2 - \alpha_2)\mu^2 + \dots].$$

По переменной t_1 искомое периодическое решение будет иметь период, не зависящий от μ и равный 2π . Это решение будет также аналитическим относительно μ и его следует искать в виде ряда

$$x(t_1) = x_0(t_1) + \mu x_1(t_1) + \mu^2 x_2(t_1) + \dots$$

с периодическими периода 2π коэффициентами $x_i(t_1)$.

В силу автономности уравнения (2) начальное значение можно принять равным [6]

$$\dot{x}(0) = 0.$$

Заменим уравнение (2) системой

$$\begin{aligned} \dot{x}(t_1) &= y(t_1), \\ \dot{y}(t_1) &= -a^2 x(t_1) + \mu \frac{a^2}{\omega^2} f \left| x(t_1), x(t_1 - \delta), \frac{\omega}{a} y(t_1), \frac{\omega}{a} y(t_1 - \delta), \mu \right]. \end{aligned} \quad (3)$$

Решение порождающей системы имеет вид

$$\begin{aligned} x(t_1) &= a \cos t_1 + b \sin t_1, \\ y(t_1) &= -a \sin t_1 + b \cos t_1. \end{aligned} \quad (4)$$

Будем искать решение уравнений (3) в том же виде (4), но считая теперь a и b не константами, а некоторыми, пока неизвестными функциями времени t_1 . В переменных $a(t_1)$ и $b(t_1)$ уравнения (3) представляются следующим образом

$$\begin{aligned} \dot{a}(t_1) &= (a^2 - 1)[a(t_1) \cos t_1 + b(t_1) \sin t_1] \sin t_1 - \mu \frac{a^2}{\omega^2} f \{a(t_1) \cos t_1 + b(t_1) \sin t_1, \\ &\quad a(t_1 - \delta) \cos(t_1 - \delta) + b(t_1 - \delta) \sin(t_1 - \delta), \frac{\omega}{a} [-a(t_1) \sin t_1 + \\ &\quad + b(t_1) \cos t_1, \frac{\omega}{a} [-a(t_1 - \delta) \sin(t_1 - \delta) + b(t_1 - \delta) \cos(t_1 - \delta)], \mu] \} \sin t_1; \end{aligned} \quad (5)$$

$$\begin{aligned} \dot{b}(t_1) &= -(a^2 - 1)[a(t_1) \cos t_1 + b(t_1) \sin t_1] \cos t_1 + \mu \frac{a^2}{\omega^2} f \{a(t_1) \cos t_1 + b(t_1) \sin t_1, \\ &\quad a(t_1 - \delta) \cos(t_1 - \delta) + b(t_1 - \delta) \sin(t_1 - \delta), \frac{\omega}{a} [-a(t_1) \sin t_1 + b(t_1) \cos t_1], \\ &\quad \frac{\omega}{a} [-a(t_1 - \delta) \sin(t_1 - \delta) + b(t_1 - \delta) \cos(t_1 - \delta)], \mu] \} \cos t_1. \end{aligned}$$

Периодическое решение системы (5) ищем в виде рядов

$$a(t_1) = a_0(t_1) + \mu a_1(t_1) + \mu^2 a_2(t_1) + \dots; \quad b(t_1) = b_0(t_1) + \mu b_1(t_1) + \mu^2 b_2(t_1) + \dots$$

Из предыдущего следует, что $b_n(0) = 0$. Обозначим $a_n(0) = A_n$, имеем $a_0(t_1) = A_0$, $b_0(t_1) = 0$. Тогда

$$x_0(t_1) = A_0 \cos t_1. \quad (6)$$

Запишем выражение для функции

$$F(t_1, \mu) = f[x(t_1), x(t_1 - \delta), z(t_1), z(t_1 - \delta), \mu],$$

$$\left(z(t_1) = \frac{\omega}{a} y(t_1), z(t_1 - \delta) = \frac{\omega}{a} y(t_1 - \delta) \right).$$

ее первой и второй частной производной по параметру μ при $\mu = 0$.

$$F(t_1, 0) = f[A_0 \cos t_1, A_0 \cos(t_1 - \tau\omega), -\omega A_0 \sin t_1, -\omega A_0 \sin(t_1 - \tau\omega), 0], \quad (7)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial F(t_1, 0)}{\partial \mu} &= \left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{\partial x(t_1)}{\partial \mu} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + \\ &+ \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1)}{\partial \mu} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial \mu} \right)_0, \end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 F(t_1, 0)}{\partial \mu^2} &= \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1)}{d\mu} \right)_0^2 + \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x^2(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0^2 + \\ &+ \left(\frac{\partial^2 f}{\partial z^2(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0^2 + \left(\frac{\partial^2 f}{\partial z^2(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0^2 + \\ &+ 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1) \partial x(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{\partial x(t_1)}{\partial \mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1) \partial z(t_1)} \right)_0 \times \\ &\times \left(\frac{dx(t_1)}{d\mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1) \partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1)}{d\mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + \\ &+ 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1 - \delta) \partial z(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1 - \delta) \partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \times \\ &\times \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial z(t_1 - \delta) \partial z(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{\partial \mu} \right)_0 \times \\ &\times \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1) \partial \mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x(t_1 - \delta) \partial \mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + \\ &+ 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial z(t_1) \partial \mu} \right)_0 \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0 + 2 \left(\frac{\partial^2 f}{\partial z(t_1 - \delta) \partial \mu} \right)_0 \cdot \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 + \\ &+ \left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1)} \right)_0 \cdot \left(\frac{d^2 x(t_1)}{d\mu^2} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{d^2 x(t_1 - \delta)}{d\mu^2} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1)} \right)_0 \times \\ &\times \left(\frac{d^2 z(t_1)}{d\mu^2} \right)_0 + \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \cdot \left(\frac{d^2 z(t_1 - \delta)}{d\mu^2} \right)_0 + \left(\frac{\partial^2 f}{\partial \mu^2} \right)_0, \end{aligned} \quad (9)$$

где

$$\begin{aligned} \left(\frac{dx(t_1)}{d\mu} \right)_0 &= x_1(t_1), \quad \left(\frac{dx(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 = x_1(t_1 - \tau\omega) + \omega\tau\alpha_1 \cdot \frac{dx_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1}, \\ \left(\frac{dz(t_1)}{d\mu} \right)_0 &= \omega [y_1(t_1) - \alpha_1 y_0(t)], \quad \left(\frac{dz(t_1 - \delta)}{d\mu} \right)_0 = \omega \left[\omega\tau\alpha_1 \cdot \frac{dy_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1} - \right. \\ &\quad \left. - \alpha_1 y_0(t_1 - \tau\omega) + y_1(t_1 - \tau\omega) \right], \\ \left(\frac{d^2 x(t_1)}{d\mu^2} \right)_0 &= \omega^2 \tau^2 \alpha_1^2 \cdot \frac{d^2 x_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1^2} - 2\omega\tau(\alpha_1^2 - \alpha_2) \cdot \frac{dx_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1} + \\ &+ 2\omega\tau\alpha_1 \cdot \frac{dx_1(t_1 - \tau\omega)}{dt_1} + 2x_2(t_1 - \tau\omega), \end{aligned}$$

$$\left(\frac{d^2 z(t_1)}{d\mu^2} \right)_0 = 2\omega [(\alpha_1^2 - \alpha_2) y_0(t_1) - \alpha_1 y_1(t_1) + y_2(t_1)],$$

$$\begin{aligned} \left(\frac{d^2 z(t_1 - \delta)}{d\mu^2} \right)_0 &= \omega \left[\omega^2 \tau^2 \alpha_1^2 \cdot \frac{d^2 y_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1^2} - 2\omega\tau(2\alpha_1^2 - \alpha_2) \cdot \frac{dy_0(t_1 - \tau\omega)}{dt_1} + \right. \\ &\quad \left. + 2(\alpha_1^2 - \alpha_2) y_0(t_1 - \tau\omega) + 2\omega\tau\alpha_1 \cdot \frac{dy_1(t_1 - \tau\omega)}{dt_1} - 2\alpha_1 y_1(t_1 - \tau\omega) + 2y_2(t_1 - \tau\omega) \right]. \end{aligned}$$

Символ $(\)_0$ обозначает, что значения соответствующих частных производных зависят от аргументов $A_0 \cos t_1$, $A_0 \cos(t_1 - \tau\omega)$, $-\omega A_0 \sin t_1$, $-\omega A_0 \sin(t_1 - \tau\omega)$, 0, а обыкновенные производные вычислены при $\mu = 0$.

Для неизвестных функций $a_1(t_1)$ и $b_1(t_1)$ получаем выражения

$$a_1(t_1) = \alpha_1 A_0 \sin^2 t_1 - \frac{1}{\omega^2} \int_0^{t_1} F(s, 0) \sin s ds + A_1, \quad (10)$$

$$b_1(t_1) = -\alpha_1 A_0 (t_1 + \sin t_1 \cos t_1) + \frac{1}{\omega^2} \int_0^{t_1} F(s, 0) \cos s ds.$$

Условия 2π — периодичности функций $a_1(t_1)$ и $b_1(t_1)$ состоят в выполнении следующих равенств

$$\int_0^{2\pi} F(t_1, 0) \sin t_1 dt_1 = 0, \quad (11)$$

$$2\pi\alpha_1 A_0 - \frac{1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} F(t_1, 0) \cos t_1 dt_1 = 0. \quad (12)$$

Пусть A_0 — некратный корень уравнения (11). Тогда из уравнения (12) можно определить α_1 и, следовательно,

$$x_1(t_1) = A_1 \cos t_1 - \alpha_1 A_0 t_1 \sin t_1 + \frac{1}{\omega^2} \left[\sin t_1 \int_0^{t_1} F(s, 0) \cos s ds - \cos t_1 \int_0^{t_1} F(s, 0) \sin s ds \right]. \quad (13)$$

Коэффициенты a_2 и b_2 вычисляются по формулам

$$\begin{aligned} a_2(t_1) &= \frac{1}{2} (\alpha_1^2 + 2\alpha_2) A_0 \sin^2 t_1 + 2\alpha_2 \int_0^{t_1} (a_1 \cos s + b_1 \sin s) \sin s ds - \\ &\quad - \frac{2\alpha_1}{\omega^2} \int_0^{t_1} F(s, 0) \sin s ds - \frac{1}{\omega^2} \int_0^{t_1} \frac{\partial F(s, 0)}{\partial \mu} \sin s ds + A_2, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} b_2(t_1) &= -\frac{1}{2} (\alpha_1^2 + 2\alpha_2) A_0 (t_1 + \cos t_1 \sin t_1) - 2\alpha_1 \int_0^{t_1} (a_1 \cos s ds + \\ &\quad + b_1 \sin s ds) \cos s ds + \frac{2\alpha_1}{\omega^2} \int_0^{t_1} F(s, 0) \cos s ds + \frac{1}{\omega^2} \int_0^{t_1} \frac{\partial F(s, 0)}{\partial \mu} \cos s ds. \end{aligned}$$

Функции $a_2(t_1)$, $b_2(t_1)$ будут периодическими с периодом 2π , если [1]

$$2\pi^2 a_1^2 A_0 - \frac{a_1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} t_1 F(t_1, 0) \cos t_1 dt_1 - \frac{1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} \frac{\partial F(t_1, 0)}{\partial \mu} \sin t_1 dt_1 = 0, \quad (14)$$

$$\begin{aligned} & 2\pi^2 a_1^2 A_0 - 2\pi a_2 A_0 - 2\pi a_1 A_1 - \\ & - \frac{a_1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} t_1 F(t_1, 0) \sin t_1 dt_1 + \frac{1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} \frac{\partial F(t_1, 0)}{\partial \mu} \cos t_1 dt_1 = 0. \end{aligned} \quad (15)$$

Константа A_1 , входящая линейно в уравнение (14), имеет коэффициент, равный

$$\begin{aligned} & - \frac{1}{\omega^2} \int_0^{2\pi} \left[\left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1)} \right)_0 \cos t_1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1 - \delta)} \right)_0 \cos(t_1 - \tau\omega) - \right. \\ & \left. - \omega \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1)} \right)_0 \sin t_1 - \omega \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \sin(t_1 - \tau\omega) \right] \sin t_1 dt_1. \end{aligned}$$

С другой стороны

$$\begin{aligned} \frac{dP}{dA_0} &= \frac{d}{dA_0} \left(\int_0^{2\pi} F(t_1, 0) \sin t_1 dt_1 \right) = \\ &= \int_0^{2\pi} \left[\left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1)} \right)_0 \cos t_1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x(t_1 - \delta)} \right)_0 \cos(t_1 - \tau\omega) - \right. \\ & \left. - \omega \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1)} \right)_0 \sin t_1 - \omega \left(\frac{\partial f}{\partial z(t_1 - \delta)} \right)_0 \sin(t_1 - \tau\omega) \right] \sin t_1 dt_1. \end{aligned}$$

По предположению A_0 не является кратным корнем уравнения (11), следовательно, $\frac{dP}{dA_0} \neq 0$. Последнее означает, что уравнение (14) разрешимо относительно A_1 . Зная A_1 из равенства (15) можно определить a_2 .

Для функции $x_2(t_1)$ имеем

$$\begin{aligned} x_2(t_1) &= A_0 \cos t_1 - 2a_1 A_1 \cos t_1 + \left(\frac{3}{2} a_1^2 - a_2 \right) A_0 t_1 \sin t_1 + 2a_1 x_1(t_1) - \\ & - 2a_1 \left[\sin t_1 \int_0^{t_1} x_1(s) \cos s ds - \cos t_1 \int_0^{t_1} x_1(s) \sin s ds \right] + \\ & + \frac{1}{\omega^2} \left[\sin t_1 \int_0^{t_1} \frac{\partial F(s, 0)}{\partial \mu} \cos s ds - \cos t_1 \int_0^{t_1} \frac{\partial F(s, 0)}{\partial \mu} \sin s ds \right]. \end{aligned} \quad (16)$$

Коэффициенты A_2 и a_3 могут быть найдены из условий периодичности (31) и (32) работы [1] для функций $a_3(t_1)$ и $b_3(t_1)$, если считать, что $F(t_1, 0)$, $\frac{\partial F(t_1, 0)}{\partial \mu}$ и $\frac{\partial^2 F(t_1, 0)}{\partial \mu^2}$ даны формулами (7), (8) и (9), а a_1 , a_2 , A_0 , A_1 соответственно определены из равенств (12), (15), (11), (14) настоящей статьи.

Мы можем, следовательно, вычислять константы A_0 , A_1 , a_1 , a_2 , a_3 . Зная эти величины, можно определить функции $x_0(t_1)$, $x_1(t_1)$ и $x_2(t_1)$ по формулам (6), (13), (16).

Продолжая расчет таким образом, можно найти периодическое решение и поправку к периоду с любой степенью точности.

Рассмотрим пример статьи [1] в дифференциально-разностной постановке. Имеем

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = \mu(p - qx^2(t))x(t - \tau) \quad (p > 0, q > 0).$$

Произведя замену переменной $t\omega = t_1(1 + \mu\bar{\alpha})$, получим

$$f[x(t_1), x(t_1 - \delta), z(t_1), z(t_1 - \delta), \mu] = (p - qx^2(t_1))z(t_1 - \delta).$$

Для функции $F(t_1, 0)$ получаем выражение

$$F(t_1, 0) = -\omega A_0 (p - qA_0^2 \cos^2 t_1) \sin(t_1 - \tau\omega).$$

Из условий периодичности (11), (12) для $a_1(t_1)$ и $b_1(t_1)$ находим

$$A_0^2 = \frac{4p}{q}, \quad a_1 = -\frac{p \sin \tau\omega}{\omega}.$$

Функция $x_1(t_1)$, вычисленная по формуле (13), имеет вид

$$x_1(t_1) = A_1 \cos(t_1) + \frac{pA_0 \cos \tau\omega}{2\omega} \sin^3 t_1 - \frac{pA_0 \sin \tau\omega}{\omega} \sin^2 t_1 \cos t_1 (1 + \cos^2 t_1).$$

Условия (14) и (15) дают

$$A_1 = \frac{pA_0}{\omega} \left(\frac{51}{8} \sin \tau\omega + \pi \operatorname{tg} \tau\omega \cdot \sin \tau\omega - \frac{5}{16} \operatorname{tg} \tau\omega \right),$$

$$a_2 = \left(\pi - \frac{35}{16} \right) \frac{p^2 \sin^2 \tau\omega}{\omega^2} - (4 + \cos \tau\omega) \frac{p^2}{16\omega^2} + \left(\frac{4A_1}{A_0} - p\tau \cos \tau\omega \right) \frac{p \sin \tau\omega}{\omega}.$$

Ограничиваюсь двумя приближениями, будем иметь

$$x(t_1) = A_0 \cos t_1 + \mu \frac{pA_0}{\omega} \left[\left(\frac{43}{8} + \pi \operatorname{tg} \tau\omega - \frac{5}{16 \cos \tau\omega} \right) \sin \tau\omega \cdot \cos t_1 + \right. \\ \left. + \frac{1}{2} \cos \tau\omega \cdot \sin^3 t_1 + \sin \tau\omega \cdot \cos^5 t_1 \right] + \dots,$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \left\{ 1 - \mu \frac{p \sin \tau\omega}{\omega} + \mu^2 \left[\left(\pi - \frac{35}{16} \right) \frac{p^2 \sin^2 \tau\omega}{\omega^2} - \right. \right. \\ \left. \left. - (4 + \cos \tau\omega) \frac{p^2}{16\omega^2} + \frac{p \sin \tau\omega}{\omega} \left(\frac{4A_1}{A_0} - p\tau \cos \tau\omega \right) \right] + \dots \right\}.$$

ЛИТЕРАТУРА

1. А. П. Прокуряков, К построению периодических решений автономных систем с одной степенью свободы, ПММ, 21, 4, 1957.
2. А. А. Андронов, А. А. Витт и С. Э. Хайкин, Теория колебаний, Физматгиз, М., 1959.
3. К. М. Цой, Периодические колебания квазилинейных автономных систем с запаздыванием, Изв. высш. уч. зав., Радиофизика, 7, 6, 1964.
4. Г. Н. Шиманов, Колебания квазилинейных автономных систем с запаздыванием, Изв. высш. уч. завед., Радиофизика, 3, 3, 1960.
5. С. Н. Шиманов, К теории колебаний квазилинейных систем с запаздыванием, ПММ, 23, 5, 1959.
6. И. Г. Малкин, Некоторые задачи теории нелинейных колебаний, Гостехиздат, 1956.

Поступила 17.VI 1965 г.
Киев