

О колебаниях систем с запаздыванием, зависящим от состояния системы

Рассмотрим систему с запаздыванием, зависящим от искомой функции, входящим не только в слабо нелинейные, но и в существенно нелинейные члены уравнений:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda^2(\tau)x + f_1(\tau, x(t-\Delta)) = \varepsilon F_1^*\left(\tau, x, x(t-\Delta), \frac{dx}{dt}, \frac{dx(t-\Delta)}{dt}, \varepsilon\right), \quad (1)$$

$$\frac{d\Delta}{dt} = \varepsilon F_2\left(\tau, x, \frac{dx}{dt}, \Delta, \varepsilon\right),$$

где ε — малый положительный параметр, $\tau = \varepsilon t$ — медленно изменяющийся параметр.

Предположим, что

1) функции $F_1^*(\tau, x, x_\Delta, \dot{x}, \dot{x}_\Delta, \varepsilon)$, $F_2(\tau, x, \dot{x}, \Delta, \varepsilon)$ и $f(\tau, x_\Delta)$ ограничены и имеют необходимое число производных по всем аргументам в некоторой области;

2) уравнение

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda^2(\tau)x + f(\tau, x_0) = 0, \quad (2)$$

где $\tau = \text{const}$, $\Delta = \theta = \text{const}$, имеет периодическое по t периода $2\pi/\omega(\tau, a)$ решение $x = z(\tau, \theta, a, t)$, причем $\omega(\tau, a) \neq n\lambda(\tau)$;

3) имеет место равенство

$$\int_0^{2\pi/\omega} \frac{\partial f_1}{\partial x_\Delta} \Big|_{x_\Delta = z(\tau, \theta, a, t)} dt = 0. \quad (3)$$

Построим приближенное решение системы (1) с помощью метода усреднения [1, 2].

Перепишем систему (1) в виде

$$\frac{dx}{dt} - \lambda y = 0,$$

$$\frac{dy}{dt} + \lambda x + f(\tau, x_\Delta) = \varepsilon F_1(\tau, x, x_\Delta, y, y_\Delta, \varepsilon), \quad (4)$$

$$\frac{d\Delta}{dt} = \varepsilon F_2(\tau, x, y, \Delta, \varepsilon),$$

где $f = \frac{1}{\lambda} f_1$, $F_1 = \frac{1}{\lambda} F_1^*$.

Рассмотрим теперь одно линейное уравнение в частотных производных первого порядка с запаздыванием вида

$$\frac{\partial u_1(t, \xi(t), \eta(t))}{\partial t} + A(t, \xi, \eta) \frac{\partial u_1(t, \xi, \eta)}{\partial \xi} +$$

$$+ B(t, \xi, \eta) \frac{\partial u_1(t, \xi, \eta)}{\partial \eta} = f(t, \xi, \eta) u_1(t - \theta, \xi(t - \theta), \eta(t - \theta)) + F(t), \quad (5)$$

где θ — положительная постоянная.

Характеристической системой, соответствующей уравнению (5), является система

$$\frac{dt}{1} = \frac{d\xi}{A} = \frac{d\eta}{B} = \frac{du_1}{f(t, \xi, \eta)u(t-\theta) + F(t)}. \quad (6)$$

Прежде чем построить усредненные уравнения системы (4), необходимо показать, что линейное уравнение в частных производных первого порядка с запаздыванием (5), как и в теории обыкновенных дифференциальных уравнений, и характеристическая система (6), соответствующая им, эквивалентны. Итак, задачи интегрирования уравнения (5) и системы (6) эквивалентны. В самом деле, с помощью метода шагов легко показать, что при одинаковых начальных условиях решение уравнения (5) есть решение системы (6); наоборот, решение системы (6) также — решение уравнения (5).

Для построения усредненных уравнений при указанных выше предположениях будем отыскивать замену переменных вида

$$x = \xi + \varepsilon u_1(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \eta, \eta(t_1), t) + \varepsilon^2 u_2(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \xi(t_2), \dots, t) + \dots, \\ y = \eta + \varepsilon v_1(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \eta, \eta(t_1), t) + \varepsilon^2 v_2(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \xi(t_2), \dots, t) + \dots, \quad (7)$$

$$\Delta = \theta + \varepsilon R_1(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \eta, \eta(t_1), t) + \varepsilon^2 R_2(\tau, \theta, \xi, \xi(t_1), \xi(t_2), \dots, t) + \dots,$$

где $t_1 = t - \Delta(t) = t - [\theta + \varepsilon R_1(\tau, \theta, \xi, \xi(t - \theta), \eta, \eta(t - \theta), t) + \dots]$, $t_2 = t_1 - \Delta(t_1), \dots$, функции u_i, v_i, R_i ($i = 1, 2, \dots$) ограничены и подлежат определению таким образом, чтобы замена (7) сводила систему (4) к системе усредненных уравнений

$$\frac{d\xi}{dt} - \lambda \eta = \varepsilon A_1(\tau, \theta) + \varepsilon^2 A_2(\tau, \theta) + \dots,$$

$$\frac{d\eta}{dt} + \lambda \xi + f(\tau, \xi(t - \theta)) = \varepsilon B_1(\tau, \theta) + \varepsilon^2 B_2(\tau, \theta) + \dots, \quad (8)$$

$$\frac{d\theta}{dt} = \varepsilon C_1(\tau, \theta) + \varepsilon^2 C_2(\tau, \theta) + \dots$$

Очевидно, что при $\varepsilon = 0$ системы (4) и (8) вырождаются в невозмущенную систему (2) и одновременно из замены (7) следует, что $x = \xi = z(\tau, \theta, a, t)$, $y = \eta = \frac{1}{\lambda} \frac{dz}{dt}$, т. е. решения системы (4) и системы (8) совпадают при одинаковых начальных условиях.

Для решения поставленной задачи необходимо найти функции

$$u_1, u_2, \dots; v_1, v_2, \dots; R_1, R_2, \dots; A_1(\tau, \theta), A_2(\tau, \theta), \dots; \\ B_1(\tau, \theta), B_2(\tau, \theta), \dots; C_1(\tau, \theta), C_2(\tau, \theta), \dots. \quad (9)$$

Перейдем к их определению. Для этого продифференцируем разложения (7) и подставим найденные выражения в систему (4), выразив при этом все величины через новые переменные ξ, η, θ согласно формулам (7).

В полученных выражениях приравняем коэффициенты при одинаковых степенях ε , в результате получим систему соотношений для определения u_i, v_i, R_i :

$$\frac{\partial u_1}{\partial t} + \frac{\partial u_1}{\partial \xi} \lambda(\tau) \eta + \frac{\partial u_1}{\partial \xi(t_1)} \lambda(\tau_1) \eta(t_1) \frac{dt_1}{dt} - \frac{\partial u_1}{\partial \eta} [\lambda(\tau) \xi + f(\tau, \xi(t - \theta))] - \\ - \frac{\partial u_1}{\partial \eta(t_1)} [\lambda(\tau_1) \xi(t_1) + f(\tau_1, \xi(t_1 - \theta(t_1)))] \frac{dt_1}{dt} = \lambda(\tau) v_1 - A_1(\tau, \theta),$$

$$\begin{aligned} & \frac{\partial v_1}{\partial t} + \frac{\partial v_1}{\partial \xi} \lambda(\tau) \eta + \frac{\partial v_1}{\partial \xi(t_1)} \lambda(\tau_1) \eta(t_1) \frac{dt_1}{dt} - \frac{\partial v_1}{\partial \eta} [\lambda(\tau) \xi + f(\tau, \xi(t-\theta))] - \\ & - \frac{\partial v_1}{\partial \eta(t_1)} [\lambda(\tau_1) \xi(t_1) + f(\tau_1, \xi(t_1 - \theta(t_1)))] \frac{dt_1}{dt} = -\lambda(\tau) u_1 - \\ & - \frac{\partial f(\tau, \xi(t-\theta))}{\partial \xi} u_1(t-\theta) + \frac{\partial f(\tau, \xi(t-\theta))}{\partial \xi} \times \\ & \times R_1(t) \eta(t-\theta) + F_{10}(\tau, \xi, \eta, \theta) - B_1(\tau, \theta), \end{aligned} \quad (10)$$

$$\begin{aligned} & \frac{\partial R_1}{\partial t} + \frac{\partial R_1}{\partial \xi} \lambda(\tau) \eta + \frac{\partial R_1}{\partial \xi(t_1)} \lambda(\tau_1) \eta(t_1) \frac{dt_1}{dt} - \frac{\partial R_1}{\partial \eta} [\lambda(\tau) \xi + f(\tau, \xi(t-\theta))] - \\ & - \frac{\partial R_1}{\partial \eta(t_1)} [\lambda(\tau_1) \xi(t_1) + f(\tau_1, \xi(t_1 - \theta(t_1)))] \frac{dt_1}{dt} = F_{20}(\tau, \xi, \eta, \theta) - C_1(\tau, \theta), \end{aligned}$$

где $\tau_1 = \varepsilon t_1$, $F_{10}(\tau, \xi, \eta, \theta) = F_1|_{\varepsilon=0}$, $F_{20}(\tau, \xi, \eta, \theta) = F_2|_{\varepsilon=0}$.

Прежде чем переходить к исследованию первых двух уравнений системы (10), остановимся на рассмотрении ее последнего уравнения. Характеристическая система обыкновенных дифференциальных уравнений, соответствующая этому уравнению, имеет вид

$$\begin{aligned} & \frac{d\xi}{\lambda(\tau) \eta} = \frac{d\xi(t_1)}{\lambda(\tau_1) \eta(t_1) \frac{dt_1}{dt}} = \frac{d\eta}{\lambda(\tau) \xi + f(\tau, \xi(t-\theta))} = \\ & = \frac{d\eta(t_1)}{[\lambda(\tau_1) \xi(t_1) + f(\tau_1, \xi(t_1 - \theta(t_1)))] \frac{dt_1}{dt}} = \frac{dR_1}{F_{20}(\tau, \xi, \eta, \theta) - C_1(\tau, \theta)} = \frac{dt}{1}, \end{aligned} \quad (11)$$

где $\theta = \text{const}$, $\tau = \text{const}$ (θ входит в эту систему как параметр).

Для системы (11) четыре интеграла известны, так как по предположению известно решение $x = z(t)$ невозмущенного уравнения. Они имеют вид

$$\xi(t) = z(t), \quad \eta(t) = \frac{dz(t)}{dt}, \quad \xi(t_1) = z(t-\theta), \quad \eta(t_1) = \frac{d}{dt} z(t-\theta). \quad (12)$$

Последний интеграл системы (11) можем найти при помощи квадратур:

$$R_1(t) = R_1(0) + \int_0^t \left[F_{20}(\tau, z(t), \frac{dz}{dt}, \theta) - C_1(\tau, \theta) \right] dt. \quad (13)$$

Функция F_{20} периодическая по t периода $2\pi/\omega$, поэтому для ограниченности функции $R_1(t)$ естественно положить

$$C_1(\tau, \theta) = \frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} F_{20}\left(\tau, z(t), \frac{dz(t)}{dt}, \theta\right) dt. \quad (14)$$

Перейдем к рассмотрению первых двух уравнений системы (10). После ряда выкладок получаем уравнения для определения функций u_1 и v_1

$$\frac{du_1}{dt} - \lambda(\tau) v_1(t) = -A_1(\tau, \theta), \quad (15)$$

$$\frac{dv_1}{dt} + \lambda(\tau) v_1(t) + \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, a, t - \theta))}{\partial z} u_1(t - \theta) = Q(\tau, \theta, t) - B_1(\tau, \theta),$$

где $Q(\tau, \theta, t) = \frac{\partial f(\tau, \xi(t - \theta))}{\partial \xi} \eta(t - \theta) R_1(t) + F_{10}(\tau, \xi, \eta, \theta)$ и $R_1(t)$ определяется согласно (13), ξ, η — по формулам (12). Поэтому $Q(\tau, \theta, t)$ является известной функцией времени.

Система (15) является системой линейных неоднородных дифференциальных уравнений с периодическими коэффициентами и с постоянным отклонением аргумента. Для построения решения системы (15) найдем решение $V(t)$ системы соответствующих ей однородных уравнений с начальным условием

$$V(t) = \begin{cases} 0 & \text{при } t < 0, \\ E & \text{при } t = +0, \end{cases} \quad (16)$$

где $V(t)$ — квадратная матрица, 0 — нулевая матрица, E — единичная матрица. Нетрудно видеть, что указанные условия определяют решение $V(t)$, которое можно получить методом шагов для всех $t > 0$. В результате матрица $V(t)$ имеет вид

$$V(t) = \begin{pmatrix} \cos \lambda t + u_{1i-1}(t) & \frac{1}{\lambda} \sin \lambda t + u_{1i-1}(t) \\ -\lambda \sin \lambda t + v_{1i-1}(t) & \cos \lambda t + v_{1i-1}(t) \end{pmatrix}, \quad (17)$$

$(i-1)\theta \leq t \leq i\theta, \quad i = 1, 2, 3, \dots,$

где функции $u_{ii}(t), v_{ii}(t)$ определяются по следующим формулам:

$$u_{ii}(t) = \cos \lambda t \left[u_{1i-1}((i-1)\theta) + \int_{(i-1)\theta}^t \lambda \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, s - \theta))}{\partial z} u_{1i-1}(s - \theta) ds \right] +$$

$$+ \frac{\sin \lambda t}{\lambda} \left[v_{1i-1}((i-1)\theta) + \int_{(i-1)\theta}^t \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, s - \theta))}{\partial z} v_{1i-1}(s - \theta) ds \right], \quad (18)$$

$$v_{ii}(t) = -\lambda \sin \lambda t \left[u_{1i-1}((i-1)\theta) - \lambda \int_{(i-1)\theta}^t \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, s - \theta))}{\partial z} u_{1i-1}(s - \theta) ds \right] +$$

$$+ \cos \lambda t \left[v_{1i-1}((i-1)\theta) + \int_{(i-1)\theta}^t \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, s - \theta))}{\partial z} v_{1i-1}(s - \theta) ds \right].$$

Для простоты перепишем систему (15) в виде

$$\frac{dX}{dt} = MX + N(t)X(t - \theta) + F(t), \quad (19)$$

где $X, F(t)$ — вектор-столбцы; $F(t) = F_1(t) - L_1(\tau, \theta)$, а $L_1(\tau, \theta) = (A_1(\tau, \theta), B_1(\tau, \theta))'$, $F_1(t) = (0, Q(t))'$; $M(\tau), N(\tau)$ — квадратные матрицы.

Согласно работе [3], решение системы (19) выражается в виде

$$X(t) = V(t) \varphi_1(0) + \int_{t_0}^t V(t-s) [F_1(s) - L(\tau, \theta)] ds +$$

$$+ \int_{-\theta}^0 V(t - \theta - s) N(\theta + s) \varphi_1(s) ds. \quad (20)$$

Если предположить, что $\varphi_1(t)$ — произвольная функция на начальном промежутке, то формулу (20) можно рассматривать как общее решение уравнения (19).

Функции $A_1(\tau, \theta)$, $B_1(\tau, \theta)$ определяются из условия ограниченности $X(t)$. Легко видеть, что

$$L_1(\tau, \theta) = \overline{\overline{V(t-s)^{-1} \overline{\overline{V(t-s)} F_1(s)}}, \quad (21)$$

где

$$\overline{\overline{V(t-s)}} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T^2} \int_0^T \int_0^T V(t-s) ds dt, \quad (22)$$

$$\overline{\overline{V(t-s)} F_1(s)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T^2} \int_0^T \int_0^T v(t-s) F_1(s) ds dt. \quad (23)$$

Если определитель матрицы (22) отличен от нуля, то $A_1(\tau, \theta)$ и $B_1(\tau, \theta)$ определяются единственно и, следовательно, функции $u_1(t)$, $v_1(t)$ определены. Причем A_i , B_i , C_i , u_i , v_i , R_i ($i = 2, 3, \dots$) также определяются единственно. В самом деле, u_i , v_i , R_i удовлетворяют уравнениям

$$\begin{aligned} \frac{du_i}{dt} - \lambda v_i &= S_{ui}(t) - A_i(\tau, \theta), \\ \frac{dv_i}{dt} + \lambda u_i + \frac{\partial f(\tau, z(\tau, \theta, t - \theta))}{\partial z} u_i(t - \theta) &= S_{vi}(t) - B_i(\tau, \theta), \\ \frac{dR_i}{dt} &= P_i(t) - C_i(\tau, \theta), \end{aligned} \quad (24)$$

где $S_{ui}(t)$, $S_{vi}(t)$, $P_i(t)$ — известные функции времени.

Функции $R_i(t)$ и $C_i(\tau, \theta)$, как и раньше, всегда можно определить. Однородные уравнения первых двух уравнений системы (24) совпадают с однородными уравнениями системы (15), поэтому матрица $V(t)$ имеет вид (17). Повторяя процесс предыдущих вычислений, приходим к выводу, что A_i , B_i , C_i , u_i , v_i , R_i определяются единственным образом. Функция $\Delta(t)$, определяемая как решение системы (1), удовлетворяет условию запаздывания, т. е. $\Delta(t)$ является положительной функцией. Справедливость этого утверждения следует из теоремы, приводимой без доказательства.

Т е о р е м а. Предположим, что для системы (1) выполняются условия:

- 1) невозмущенное уравнение (2) имеет периодическое решение $z = z(t)$;
- 2) среднее значение функции $F_{20}(\tau, z, z', \theta)$ удовлетворяет неравенству

$$\frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} F_{20}(\tau, z, z', \theta) dt \geq D_1\theta + D_2, \quad (25)$$

где D_1 , D_2 — постоянные и D_2 — неотрицательная;

- 3) начальное условие

$$\Delta(t, \varepsilon) \Big|_{t=0, \varepsilon=0} \geq \rho > 0. \quad (26)$$

Тогда существует такое ε_0 , что для всех $0 < \varepsilon < \varepsilon_0$ функция $\Delta(t)$ в первом приближении является положительной на интервале $\left[0, \frac{L}{\varepsilon}\right]$.

В качестве частного случая рассмотрим следующую систему:

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda^2x - \gamma x^3(t - \varepsilon\Delta) = 0, \quad (27)$$

$$\frac{d\Delta}{dt} = \varepsilon\Delta(x - 1).$$

При $\varepsilon = 0$ система (27) вырождается в уравнение Дюффинга

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \lambda^2 x - \gamma x^3 = 0, \quad \Delta = \text{const.} \quad (28)$$

Приближенное решение уравнения (28) имеет вид:

$$z(a, \psi) = a \cos \psi + \frac{\gamma a^3}{32\lambda} (\cos \psi - \cos 3\psi), \quad \psi = \omega(a)t + \varphi, \\ \omega(a) = \left(1 + \frac{3\gamma a^2}{8\lambda}\right)^{-1}. \quad (29)$$

Как и раньше, перепишем систему (27) в виде

$$\frac{dx}{dt} - \lambda y = 0, \\ \frac{dy}{dt} + \lambda x - \frac{\gamma}{\lambda} x^3 = -\varepsilon 3\gamma \Delta y x^2 + \dots, \quad (30) \\ \frac{d\Delta}{dt} = \varepsilon \Delta (x - 1).$$

Сделав замену (7) в системе (30), в которой функции $u_1(t)$, $v_1(t)$, $R_1(t)$ определяются из уравнений

$$\frac{du_1}{dt} - \lambda v_1 = -A_1(\theta), \quad \frac{dv_1}{dt} + \left(\lambda - \frac{3\gamma}{\lambda} z^2(a, \psi)\right) u_1 = 3\gamma \theta \omega z^2 z'_{\psi} - B_1(\theta), \quad (31) \\ R_1 = R_1(0) + \frac{\theta}{\omega} \left[a \sin \psi - \frac{\gamma a^3}{32\lambda} (\sin \psi - 3 \sin 3\psi) \right],$$

где θ считается постоянной, получим усредненные уравнения

$$\frac{d\xi}{dt} - \lambda \eta = \varepsilon A_1(\theta_0 e^{-\varepsilon t}), \quad \frac{d\eta}{dt} + \lambda \xi - \frac{\gamma}{\lambda} \xi^3 = \varepsilon B_1(\theta_0 e^{-\varepsilon t}), \quad \theta = \theta_0 e^{-\varepsilon t}. \quad (32)$$

Для решения поставленной задачи необходимо найти функции $A_1(\theta)$, $B_1(\theta)$. Эти функции определяются из условия существования периодического решения системы (31). Пусть λ — большое такое, что $\left(\lambda - \frac{3\gamma}{\lambda} z^2(a, \psi)\right) > 0$.

Тогда фундаментальная система решений однородных уравнений, соответствующих системе (31), может быть найдена приближенно (см. [4]). Для того, чтобы существовало периодическое решение системы (31), ее правые части и фундаментальная система решений сопряженной системы должны быть взаимно ортогональными. Из этого условия получим уравнения для определения функций $A_1(\theta)$, $B_1(\theta)$.

Если ограничиться первым приближением, то получим решение системы (27) вида

$$x = \xi = a \cos \psi + \frac{\gamma a^3}{32\lambda} (\cos \psi - \cos 3\psi), \\ y = \eta = -a\omega \sin \psi - \frac{\gamma \omega a^3}{32\lambda} (\sin \psi - 3 \sin 3\psi),$$

$$\Delta(t, \varepsilon) = \theta_0 e^{-\varepsilon t} \left\{ 1 + \varepsilon \frac{R_1(0)}{\theta_0} e^{\varepsilon t} + \frac{\varepsilon}{\omega} \left[a \sin \psi - \frac{\gamma a^3}{32\lambda} (\sin \psi - \frac{1}{3} \sin 3\psi) \right] \right\},$$

Δ — положительная и ограниченная функция, следовательно, система (27) является системой дифференциальных уравнений запаздывающего типа.

ЛИТЕРАТУРА

1. Волосов В. М., Медведев Г. Н., Моргунов Б. И. О применении метода усреднения к некоторым системам дифференциальных уравнений с отклоняющим аргументом. — Вестник МГУ. Сер. III. Физика, астрономия, 1968, № 2, с. 129—131.
2. Медведев Г. Н., Моргунов Б. И. Об асимптотическом решении методом усреднения некоторых систем дифференциальных уравнений с запаздыванием. — Вестник МГУ. Сер. III. Физика, астрономия, 1968, № 2, с. 109—111.
3. Шиманов С. Н. Некоторые вопросы теории колебаний систем с запаздыванием. — В кн.: Пятая летняя математическая школа (Ужгород, июнь — июль 1967 г.). Изд. Ин-та математики АН УССР, К., 1968, с. 473—549.
4. Моисеев Н. Н. Асимптотические методы нелинейной механики. М., «Наука», 1969. 377 с.

Институт математики
АН УССР

Поступила в редакцию
9.II. 1977 г.