

О НАКОПЛЕНИИ ВОЗМУЩЕНИЙ В ЛИНЕЙНЫХ СИСТЕМАХ С ПЕРЕМЕННЫМИ ПАРАМЕТРАМИ

Б. В. Булгаков, Н. Т. Кузовков

(Москва)

При исследовании систем автоматического регулирования иногда бывает необходимо знать наибольшее возможное отклонение какой-либо координаты в заданный момент t или в заданном конечном или бесконечном интервале времени при действии ограниченных по модулю внешних сил. Для линейных систем с постоянными параметрами эта задача решена в статье [1]. Целью настоящей работы является решение той же задачи для линейных систем с переменными параметрами.

1. Наибольшие возможные отклонения. Пусть матричное дифференциальное уравнение системы есть

$$\frac{dy}{dt} + f(t)y = x(t) \quad (1.1)$$

где

$$f(t) = \begin{vmatrix} f_{11}(t) & f_{12}(t) & \dots & f_{1n}(t) \\ f_{21}(t) & f_{22}(t) & \dots & f_{2n}(t) \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ f_{n1}(t) & f_{n2}(t) & \dots & f_{nn}(t) \end{vmatrix}, \quad y = \begin{vmatrix} y_1 \\ \vdots \\ y_n \end{vmatrix}, \quad x(t) = \begin{vmatrix} x_1(t) \\ \vdots \\ x_n(t) \end{vmatrix}$$

При этом y_1, \dots, y_n суть неизвестные функции, а $x_1(t), \dots, x_n(t)$ возмущающие функции, связанные условиями

$$|x_\rho(t)| \leq l_\rho \quad (\rho = 1, \dots, n) \quad (1.2)$$

где l_ρ — постоянные. Функции $f_{jk}(t), x_\rho(t)$ ($j, k, \rho = 1, \dots, n$) предполагаются однозначными и кусочно-непрерывными.

Обозначая через $\Phi(t)$ фундаментальную матрицу однородного уравнения, получаемого из (1.1) при $x(t) \equiv 0$, через $\Phi^{-1}(t)$ обратную матрицу, а также вводя матрицу последействия

$$N(t, \tau) = \Phi(t) \Phi^{-1}(\tau) \quad (1.3)$$

и матрицу-столбец

$$M(t, t_0) = N(t, t_0) y(t_0) \quad (1.4)$$

можно записать решение неоднородного уравнения (1.1), принимающее при $t = t_0$ заданное значение $y(t_0)$, в виде [2]

$$y(t) = M(t, t_0) + \int_{t_0}^t N(t, \tau) x(\tau) d\tau \quad (1.5)$$

Предполагая, что фундаментальная матрица найдена тем или иным способом (один из них излагается ниже), подсчитаем наибольшее возможное отклонение в координате y_j , имеющее место, когда лишь одна из сил $x_\rho(t)$ отлична от нуля. Для этого воспользуемся выражением

$$y_j = M_j(t, t_0) + \int_{t_0}^t N_{j\rho}(t, \tau) x_\rho(\tau) d\tau \quad (1.6)$$

получаемся путем приравнивания j -х элементов матриц-столбцов в левой и правой частях матричного равенства (1.5), при условии, что все возмущающие функции, кроме $x_\rho(t)$, равны нулю. При данных t, t_0 абсолютная величина $|y_j|$ получает свое максимальное значение $h_{j\rho}(t, t_0)$, если абсолютная величина функции $x_\rho(\tau)$ все время равна l_ρ , а ее знак меняется так, чтобы все элементы интеграла в выражении (1.6) имели тот же знак, что и $M_j(t, t_0)$. Иными словами, $x_\rho(\tau)$ должна менять знак при $\tau = t_{j\rho}^{(1)}, t_{j\rho}^{(2)}, \dots, t_{j\rho}^{(m)}, \dots$, где $t_{j\rho}^{(m)}$ суть последовательные корни уравнения $N_{j\rho}(t, \tau) = 0$ по аргументу τ на интервале (t_0, t) при заданном t .

Поэтому

$$h_{j\rho}(t, t_0) = |M_j(t, t_0)| + A_{j\rho}(t, t_0) l_\rho \quad (1.7)$$

где

$$A_{j\rho}(t, t_0) = \int_{t_0}^t |N_{j\rho}(t, \tau)| d\tau = \\ = |\sigma_{j\rho}(t, t_0) - 2\sigma_{j\rho}(t, t_{j\rho}^{(1)}) + 2\sigma_{j\rho}(t, t_{j\rho}^{(2)}) - 2\sigma_{j\rho}(t, t_{j\rho}^{(3)}) + \dots| \quad (1.8)$$

$$\sigma_{j\rho}(t, \tau) = \int N_{j\rho}(t, \tau) d\tau \quad (1.9)$$

Так как функции $x_\rho(t)$ независимы, то наибольшее по абсолютной величине отклонение в координате y_j в момент t при одновременном действии всех возмущающих сил может быть вычислено с помощью коэффициентов влияния $A_{j\rho}(t, t_0)$

$$H_j(t, t_0) = |M_j(t, t_0)| + \sum_{\rho=1}^n A_{j\rho}(t, t_0) l_\rho \quad (1.10)$$

Первый член справа представляет собой отклонение вследствие начальных возмущений, второй член — наибольшее отклонение за счет непрерывно действующих сил.

Если состояние $y = 0$ асимптотически устойчиво, то первый член стремится к нулю при $t \rightarrow \infty$.

Если нам нужно знать наибольшее возможное отклонение в координате y_j не в заданный момент t , а в заданном конечном или бесконечном интервале времени, то следует построить график функции $H_j(t, t_0)$. Максимальная ордината кривой $H_j(t, t_0)$, получающаяся при некотором значении $t = t^*$ внутри или на границе интервала, дает искомое наибольшее отклонение.

2. Приближенное определение фундаментальной матрицы. Перейдем к определению фундаментальной матрицы $\vartheta(t)$, предполагавшейся в предыдущем известной. В общем случае она может быть найдена путем составления матрицанта [2]. Недостатком этого метода является то, что при больших значениях t ряд, представляющий матрицант, сходится весьма медленно; кроме того, повторные квадратуры, с помощью которых выражаются члены ряда, быстро усложняются с повышением порядкового номера члена.

Если коэффициенты $f_{jk}(t)$ изменяются достаточно плавно, то для приближенного определения фундаментальной матрицы можно заменить их ступенчатыми функциями, изменяющими свои значения в одни и те же моменты t_0, t_1, t_2, \dots . Тогда уравнение (1.1) заменится на интервалах (t_{i-1}, t_i) уравнениями

$$\frac{dy}{dt} + f(t_{i-1})y = x(t) \quad (2.1)$$

с постоянными коэффициентами при y и фундаментальная матрица $\vartheta(t)$ может быть найдена весьма просто. Действительно, пусть $\theta_1(t), \theta_2(t), \dots$ суть фундаментальные матрицы уравнений (2.1). Для 1-го интервала (t_0, t_1) можно принять за $\vartheta(t)$ матрицу

$$\vartheta_1(t) = \theta_1(t) \quad (2.2)$$

Для 2-го интервала (t_1, t_2) следует считать $\vartheta(t)$ равной матрице

$$\vartheta_2(t) = \theta_2(t) \theta_2^{-1}(t_1) \vartheta_1(t_1) = \theta_2(t) \theta_2^{-1}(t_1) \theta_1(t_1) \quad (2.3)$$

В самом деле, с одной стороны, эта матрица является фундаментальной для уравнения (2.1) с постоянным коэффициентом, соответствующего 2-му интервалу, так как она равна произведению $\theta_2(t)$ на неособую матрицу $\theta_2^{-1}(t_1) \vartheta_1(t_1)$ с постоянными элементами и, следовательно, ее столбцы представляют собой независимые линейные комбинации столбцов матрицы $\theta_2(t)$, т. е. будут независимыми решениями; с другой стороны,

$$\vartheta_2(t_1) = \theta_2(t_1) \theta_2^{-1}(t_1) \theta_1(t_1) = \theta_1(t_1) = \vartheta_1(t_1)$$

т. е. матрицы $\vartheta_1(t), \vartheta_2(t)$ совпадают в точке t_1 сопряжения интервалов.

Рассуждая аналогичным образом, можно найти приближенное выражение фундаментальной матрицы $\vartheta(t)$ на 3-м интервале. Имеем

$$\vartheta_3(t) = \theta_3(t) \theta_3^{-1}(t_2) \vartheta_2(t_2) = \theta_3(t) \theta_3^{-1}(t_2) \theta_2(t_2) \theta_2^{-1}(t_1) \theta_1(t_1)$$

Для i -го интервала подобным же образом получим

$$\begin{aligned} \vartheta_i(t) &= \theta_i(t) \theta_i^{-1}(t_{i-1}) \vartheta_{i-1}(t_{i-1}) = \\ &= \theta_i(t) \theta_i^{-1}(t_{i-1}) \theta_{i-1}(t_{i-1}) \theta_{i-1}^{-1}(t_{i-2}) \dots \theta_2(t_2) \theta_2^{-1}(t_1) \theta_1(t_1) \end{aligned} \quad (2.4)$$

3. Численный пример. Пусть дана система уравнений

$$\frac{dy_1}{dt} + a(t)y_1 + b(t)y_2 = x_1(t), \quad \frac{dy_2}{dt} + c(t)y_1 + d(t)y_2 = x_2(t) \quad (3.1)$$

в которой

$$|x_1(t)| \leq l_1, \quad |x_2(t)| \leq l_2 \quad (3.2)$$

Закон изменения коэффициентов $a(t)$, $b(t)$, $c(t)$, $d(t)$ представлен графически на фиг. 1. При $t=0$ должно быть

$$y_1 = 1, \quad y_2 = 0 \quad (3.3)$$

Требуется определить наибольшее возможное отклонение в координате y_1 в момент $t = 10$ сек.

Если записать систему (3.1) в форме (1.1), то матрица $f(t)$ будет

$$f(t) = \begin{vmatrix} a(t) & b(t) \\ c(t) & d(t) \end{vmatrix} \quad (3.4)$$

Следуя изложенному выше методу, заменяем функции $a(t)$, $b(t)$, $c(t)$, $d(t)$ ступенчатыми функциями по фиг. 1. Составляем затем фундаментальные матрицы $\theta_i(t)$ для уравнений с постоянными коэффициентами, соответствующих интервалам

$$(t_{i-1}, t_i) \quad (i = 1, 2, 3),$$

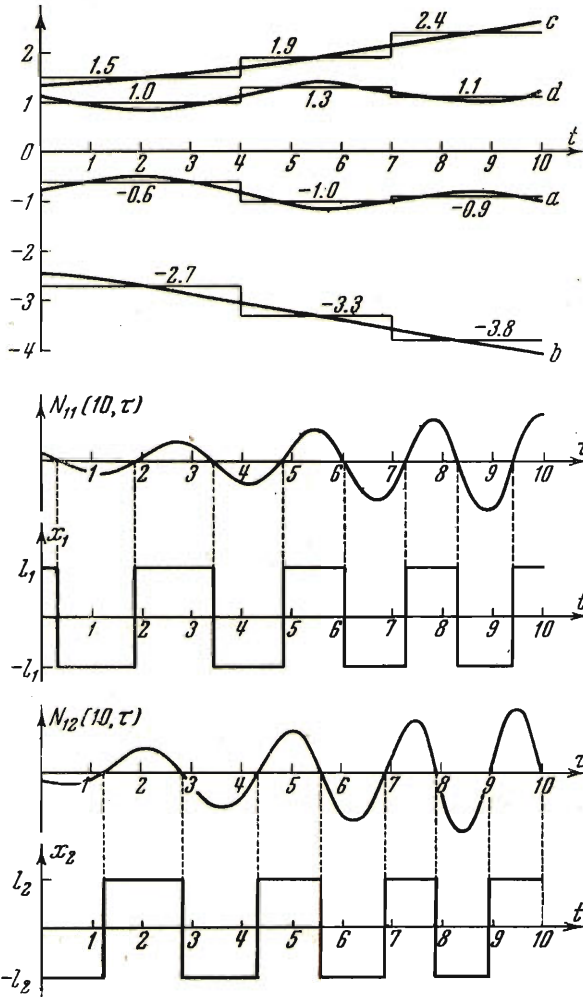
где $t_0 = 0$, $t_1 = 4$, $t_2 = 7$ и $t_3 = 10$.

Корни характеристического уравнения для этих интервалов соответственно будут

$$\epsilon_1 \pm i\omega_1 = -0.2 \pm i2$$

$$\epsilon_2 \pm i\omega_2 = -0.15 \pm i2.5$$

$$\epsilon_3 \pm i\omega_3 = -0.1 \pm i3$$



Фиг. 1

Таким образом, для фундаментальных матриц $\theta_i(t)$ имеем [3]

$$\theta_i(t) = \begin{vmatrix} e^{\epsilon_i t} [(\epsilon_i + d_i) \cos \omega_i t - \omega_i \sin \omega_i t] & e^{\epsilon_i t} [(\epsilon_i + d_i) \sin \omega_i t + \omega_i \cos \omega_i t] \\ -c_i e^{\epsilon_i t} \cos \omega_i t & -c_i e^{\epsilon_i t} \sin \omega_i t \end{vmatrix} \quad (i = 1, 2, 3)$$

Составив матрицы, обратные по отношению к $\theta_i(t)$, найдем выражения фундаментальной матрицы $\vartheta(t)$ системы (3.1) на 1-м, 2-м и 3-м интервалах по формуле (2.4):

$$\begin{aligned} \vartheta_1(t) &= \theta_1(t) = \\ &= \begin{vmatrix} e^{-0.2t}(0.8 \cos 2t - 2 \sin 2t) & e^{-0.2t}(0.8 \sin 2t + 2 \cos 2t) \\ -1.5e^{-0.2t} \cos 2t & -1.5e^{-0.2t} \sin 2t \end{vmatrix} \\ \vartheta_2(t) &= \theta_2(t) \theta_2^{-1}(4) \vartheta_1(4) = \\ &= \begin{vmatrix} e^{-0.15t}(1.3563 \sin 2.5t + 1.1654 \cos 2.5t) & e^{-0.15t}(1.2438 \sin 2.5t - 1.2949 \cos 2.5t) \\ e^{-0.15t}(0.5145 \cos 2.5t - 1.1223 \sin 2.5t) & e^{-0.15t}(1.1539 \cos 2.5t + 0.4533 \sin 2.5t) \end{vmatrix} \\ \vartheta_3(t) &= \theta_3(t) \theta_3^{-1}(7) \vartheta_2(7) = \\ &= \begin{vmatrix} e^{-0.1t}(-1.1394 \sin 3t - 0.3672 \cos 3t) & e^{-0.1t}(-0.5889 \sin 3t + 1.0273 \cos 3t) \\ e^{-0.1t}(+0.5378 \sin 3t - 0.7322 \cos 3t) & e^{-0.1t}(-0.5983 \sin 3t - 0.6706 \cos 3t) \end{vmatrix} \end{aligned}$$

Переходим ко второму этапу решения, состоящему в отыскании наибольшего возможного отклонения в координате y_1 в момент $t = 10$ сек.

Вычислив $\vartheta_1^{-1}(\tau)$, $\vartheta_2^{-1}(\tau)$, $\vartheta_3^{-1}(\tau)$, находим $M(10, 0)$ и $N(10, \tau)$ по формулам (1.3), (1.4).

Матричное решение (1.5) системы дифференциальных уравнений (3.1) при $t = 10$ сек. можно записать в виде

$$\begin{vmatrix} y_1 \\ y_2 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0.1362 \\ 0.0897 \end{vmatrix} + \int_0^{10} \begin{vmatrix} N_{11}(10, \tau) x_1(\tau) + N_{12}(10, \tau) x_2(\tau) \\ N_{21}(10, \tau) x_1(\tau) + N_{22}(10, \tau) x_2(\tau) \end{vmatrix} d\tau$$

Так как нас интересует координата y_1 , то из этого решения выписываем лишь верхнюю строку:

$$y_1 = 0.1362 + \int_0^{10} [N_{11}(10, \tau) x_1(\tau) + N_{12}(10, \tau) x_2(\tau)] d\tau \quad (3.6)$$

Выражения $N_{11}(10, \tau)$ и $N_{12}(10, \tau)$ для трех интервалов суть

$$\begin{aligned} N_{11}^{(1)}(10, \tau) &= e^{0.2\tau}(-0.1966 \sin 2\tau + 0.1362 \cos 2\tau) \\ N_{11}^{(2)}(10, \tau) &= e^{0.15\tau}(+0.2406 \sin 2.5\tau + 0.1560 \cos 2.5\tau) \\ N_{11}^{(3)}(10, \tau) &= e^{0.1\tau}(-0.3824 \sin 3\tau - 0.0644 \cos 3\tau) \\ N_{12}^{(1)}(10, \tau) &= -e^{0.2\tau}(+0.2865 \sin 2\tau + 0.1896 \cos 2\tau) \\ N_{12}^{(2)}(10, \tau) &= e^{0.15\tau}(-0.0596 \sin 2.5\tau + 0.4111 \cos 2.5\tau) \\ N_{12}^{(3)}(10, \tau) &= e^{0.1\tau}(-0.0789 \sin 3\tau - 0.5049 \cos 3\tau) \end{aligned}$$

Наибольшее возможное отклонение в координате y_1 в момент $t = 10$ сек. будет иметь место, когда возмущающие функции x_1, x_2 по

модулю все время равны l_1 и l_2 ; что же касается знаков, то для функции x_1 знак должен изменяться в точках $t_{11}^{(1)}, t_{11}^{(2)}, \dots$, являющихся действительными корнями функций $N_{11}^{(i)}(10, \tau)$, а для функции x_2 — в точках $t_{12}^{(1)}, t_{12}^{(2)}, \dots$, представляющих корни $N_{12}^{(i)}(10, \tau)$.

Эти корни таковы:

$$\begin{aligned}
 N_{11}^{(1)} & \begin{cases} t_{11}^{(1)} = 0.3038, \\ t_{11}^{(2)} = 1.8746, \\ t_{11}^{(3)} = 3.4454, \end{cases} & N_{12}^{(1)} & \begin{cases} t_{12}^{(1)} = 1.2790 \\ t_{12}^{(2)} = 2.8498 \end{cases} \\
 N_{11}^{(2)} & \begin{cases} t_{11}^{(4)} = 4.7958, \\ t_{11}^{(5)} = 6.0524, \end{cases} & N_{12}^{(2)} & \begin{cases} t_{12}^{(3)} = 4.3410 \\ t_{12}^{(4)} = 5.5976 \\ t_{12}^{(5)} = 6.8543 \end{cases} \\
 N_{11}^{(3)} & \begin{cases} t_{11}^{(6)} = 7.2748, \\ t_{11}^{(7)} = 8.3220, \\ t_{11}^{(8)} = 9.3692, \end{cases} & N_{12}^{(3)} & \begin{cases} t_{12}^{(6)} = 7.9056 \\ t_{12}^{(7)} = 8.9528 \\ t_{12}^{(8)} = 10.0000 \end{cases}
 \end{aligned} \tag{3.7}$$

Чтобы вызвать наибольшее возможное отклонение в момент $t=10$ сек., функции x_1, x_2 должны, следовательно, изменяться так, как это представлено на фиг. 1. Для того чтобы подсчитать само максимальное отклонение в координате y_1 , необходимо сначала по формуле (1.9) вычислить функции $\sigma_{11}^{(i)}(10, \tau), \sigma_{12}^{(i)}(10, \tau)$ ($i = 1, 2, 3$), озаботившись тем, чтобы эти функции смыкались на границах интервалов; после этого можно получить коэффициенты влияния $A_{11}(10, 0), A_{12}(10, 0)$ по формуле (1.8). Подставляя эти коэффициенты в формулу (1.10), находим наибольшее возможное отклонение в координате y_1 в момент $t = 10$ сек.

$$H_1(10, 0) = 0.1362 + 3.8777 l_1 + 5.7620 l_2 \tag{3.8}$$

Поступила в редакцию
15 XII 1949

Институт механики АН СССР
Научно-исследовательский институт
МПСС

ЛИТЕРАТУРА

1. Булгаков Б. В. О накоплении возмущений в линейных колебательных системах с постоянными параметрами. ДАН СССР. 1946. Т. LI. № 5.
2. Булгаков Б. В. Колебания. М.—Л. 1949. Т. I. § 4.3
3. Frazer R. A., Duncan W. J., Collar A. R. Elementary Matrices and some Applications to Dynamics and Differential Equations. Cambridge — New York. 1947.