

И. М. РАПОПОРТ

**ОБ АСИМПТОТИЧЕСКОМ ПОВЕДЕНИИ РЕШЕНИЙ ЛИНЕЙНЫХ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

(Представлено академиком М. В. Келдышем 20 IV 1951)

Исследованию асимптотического поведения решений линейных дифференциальных уравнений посвящена обширная литература. Мы указываем в этой статье новый метод исследования, простой и в то же время достаточно универсальный.

1. Рассмотрим предварительно систему линейных дифференциальных уравнений

$$\frac{dy_j}{dt} = w_j(t)y_j + \sum_{i=1}^n c_{ij}(t)y_i, \quad j = 1, 2, \dots, n, \quad t_0 \leq t < \infty, \quad (1)$$

коэффициенты которой удовлетворяют следующим условиям:

а) существует такое достаточно большое T_0 , что при $t \geq T_0$ ни одна из разностей $u_j(t) - u_k(t)$ не меняет знака ($u_j = \operatorname{Re} w_j$);

б) $c_{ij}(t) \in L(t_0, \infty)$, $i = 1, 2, \dots, n$, $j = 1, 2, \dots, n$;

в) $w_j(t) \in L(t_0, t_1)$, $j = 1, 2, \dots, n$, при любом конечном t_1 .

Подстановка $y_j = \exp \int_{t_0}^t w_k(t) dt \eta_{jk}$ приводит уравнения (1) к виду

$$\frac{d\eta_{jk}}{dt} = [w_j(t) - w_k(t)] \eta_{jk} + \sum_{i=1}^n c_{ij}(t) \eta_{ik}, \quad j = 1, 2, \dots, n. \quad (2)$$

Введем обозначение $\gamma_{jk}(t) = \int_{T_0}^t [u_j(t) - u_k(t)] dt$ и рассмотрим систему сингулярных интегральных уравнений

$$\eta_{kk}(t) = 1 - \int_t^{\infty} \sum_{i=1}^n c_{ik}(\tau) \eta_{ik}(\tau) d\tau,$$

$$\eta_{jk}(t) = - \int_t^{\infty} \exp \int_t^{\tau} [w_k(\tau) - w_j(\tau)] d\tau \sum_{i=1}^n c_{ij}(\tau) \eta_{ik}(\tau) d\tau$$

при $\gamma_{jk}(\infty) > -\infty$,

$$\eta_{jk}(t) = C_{jk} \exp \int_T^t [w_j(\tau) - w_k(\tau)] d\tau +$$

$$+ \int_T^t \exp \int_{\tau}^t [w_j(\tau) - w_k(\tau)] d\tau \sum_{i=1}^n c_{ij}(\tau) \eta_{ik}(\tau) d\tau$$

при $\gamma_{jk}(\infty) = -\infty$, $T \leq t < \infty$, $T \geq T_0$.

(3)

где C_{jk} — произвольные постоянные. Будем решать уравнения (3) методом последовательных приближений, определяя каждое последующее приближение как результат подстановки предыдущего приближения в правые части уравнений (3) (в начале процесса можно положить $\eta_{jk}(t) = 0$, $j = 1, 2, \dots, n$). Указанный процесс будет сходиться при

$$\max_{i,j} \int_T^{\infty} |c_{ij}(t)| dt < \frac{1}{n} e^{-\gamma}, \quad (4)$$

где γ — наибольшее из абсолютных значений всех сходящихся интегралов $\int_{T_0}^{\infty} [u_j(t) - u_k(t)] dt$. Так как функции $c_{ij}(t)$ суммируемы в интервале (T_0, ∞) , всегда можно отыскать такое достаточно большое значение T , при котором условие (4) будет выполняться. Итак, система интегральных уравнений (1) имеет решение, непрерывное в бесконечном интервале (T, ∞) . Исследуем асимптотическое поведение этого решения. Из последней группы уравнений (3) найдем:

$$\begin{aligned} \eta_{jk}(t) = & \eta_{jk}(t') \exp \int_{t'}^t [\omega_j(\tau) - \omega_k(\tau)] d\tau + \\ & + \int_{t'}^t \exp \int_{\tau}^t [\omega_j(\tau) - \omega_k(\tau)] d\tau \sum_{i=1}^n c_{ij}(\tau) \eta_{ik}(\tau) d\tau. \end{aligned} \quad (5)$$

Соотношение (5) показывает, что в рассматриваемом случае $\eta_{jk}(t) \rightarrow 0$, когда $t \rightarrow \infty$, так как в этом случае $\gamma_{jk}(\infty) = -\infty$. Из остальных уравнений (3) очевидно, что и в прочих случаях $\eta_{jk}(\infty) = 0$ при $j \neq k$, а $\eta_{kk}(\infty) = 1$. Рассмотренное нами решение интегральных уравнений (3) удовлетворяет дифференциальным уравнениям (2), и мы приходим к следующей теореме.

Теорема 1. Система дифференциальных уравнений (1) при условиях а), б) и в) имеет n частных решений вида

$$y_j = y_{jk}(t) = \exp \int_{t_0}^t \omega_k(t) dt \eta_{jk}(t), \quad j = 1, 2, \dots, n, \quad k = 1, 2, \dots, n,$$

где $\eta_{jk}(t)$ — функции, непрерывные в бесконечном интервале (t_0, ∞) , и $\eta_{jk}(\infty) = 0$ при $j \neq k$, $\eta_{kk}(\infty) = 1$.

2. Рассмотрим теперь системы дифференциальных уравнений

$$\frac{dx}{dt} = A(t)x, \quad 0 \leq t < \infty, \quad (6)$$

приводимые к виду (1) линейной подстановкой $x = B(t)y$.

Первый случай приведения содержится в следующей теореме.

Теорема 2. Если элементы матриц $A_0(t)$ и $A_1(t)$ суммируемы в интервале $(0, \infty)$ и матрица $A_0(\infty)$ не имеет кратных собственных чисел, то система дифференциальных уравнений $dx/dt = [A_0(t) + A_1(t)]x$ приводится к виду $dy/dt = [W(t) + C(t)]y$, где $C(t)$ — матрица, элементы которой суммируемы в интервале (t_0, ∞) при достаточно большом t_0 , а $W(t)$ — диагональная матрица. Матрица $B(t)$, определяющая подстановку $x = B(t)y$, и матрица $W(t)$ находятся из уравнения $A_0(t)B(t) = B(t)W(t)$.

Действительно, в этом случае $C(t) = B^{-1}(t)[A_1(t)B(t) - B'(t)]$. Из условий теоремы 2 следует существование интервала (t_0, ∞) , в котором

матрица $A_0(t)$ не имеет кратных собственных чисел. В этом интервале $\det B(t) \neq 0$ и элементы матрицы $B'(t)$ суммируемы, что и доказывает теорему 2. Матрица $W(t)$ непрерывна в интервале (t_0, ∞) , и если она удовлетворяет условию а) теоремы 2, система дифференциальных уравнений $dx/dt = [A_0(t) + A_1(t)]x$ обладает n линейно независимыми решениями $x_i = x_{ik}(t)$, имеющими в интервале (t_0, ∞) вид:

$$x_i = x_{ik}(t) = \exp \int_{t_0}^t w_k(t) dt \sum_{j=1}^n b_{ij}(t) \eta_{jk}(t), \quad (7)$$

$$i = 1, 2, \dots, n, \quad k = 1, 2, \dots, n,$$

где $b_{ij}(t)$ — элементы матрицы $B(t)$. Так как $\int_{t_0}^t u_k(t) dt = u_k(\infty)t + o(t)$,

характеристические числа решений (7) λ_k ⁽¹⁾ соответственно равны: $\lambda_k = -u_k(\infty)$, $k = 1, 2, \dots, n$. Установленная нами структура (7) решений системы дифференциальных уравнений $dx/dt = [A_0(t) + A_1(t)]x$ позволяет решить вопрос об устойчивости движения, определяемого этими уравнениями, и в том случае, когда среди характеристических чисел λ_k отсутствуют отрицательные, но имеются числа, равные нулю. Для того чтобы движение было устойчивым, необходимо и достаточно, чтобы функция $U(t) = \max_{1 \leq k \leq n} \int_{t_0}^t u_k(t) dt$ при $t \rightarrow \infty$ оставалась ограниченной сверху.

3. Следующий случай приведения системы (6) к виду (1) содержится в теореме 3.

Теорема 3. Пусть $B(t)$, $W(t)$, $X_0(t)$, $X_1(t)$ и $X(t)$ — матрицы, последовательно определяемые из уравнений

$$(A_0 + A_1)B = BW, \quad X_i W - W X_i = \left(B^{-1} \frac{dA_i}{dt} B \right)^*, \quad i = 0, 1,$$

$$XW - WX = -X_0$$

(звездочка у матрицы обозначает замену ее диагональных элементов нулями) при том дополнительном условии, что диагональные элементы матриц $B^{-1}dB/dt$, X_0 , X_1 и X должны быть равны нулю (при этом условии матрицы B , W , X_0 , X_1 и X определяются однозначно). Тогда, если элементы матриц dX/dt , X_0X , X_1 и $B^{-1}A_2B$ суммируемы в интервале (τ, ∞) и $\det [I + X(\infty)] \neq 0$, подстановка $x = B(I + X)y$ приводит систему дифференциальных уравнений $dx/dt = [A_0(t) + A_1(t) + A_2(t)]x$ к виду $dy/dt = [W(t) + C(t)]y$, где $C(t)$ — матрица, элементы которой суммируемы в интервале (t_0, ∞) при достаточно большом t_0 , а $W(t)$ — диагональная матрица.

Действительно, в этом случае $(I + X)C = (B^{-1}A_2B - X_1)(I + X) - X_0X - dX/dt$. Элементы матрицы, стоящей в правой части этого равенства, суммируемы в интервале (τ, ∞) . В то же время всегда можно выбрать такое $t_0 \geq \tau$, при котором $\det [I + X(t)]$ не обращается в нуль в интервале (t_0, ∞) . Этим и доказывается теорема 3.

В качестве примера рассмотрим дифференциальное уравнение

$$\frac{d^3}{dt^3} \left[a(t) \frac{dz}{dt} \right] + \frac{d}{dt} \left[b(t) \frac{dz}{dt} \right] + c(t)z = \lambda z. \quad (8)$$

Полагая $z = x_1$, $\frac{dz}{dt} = x_2$, $a \frac{d^2z}{dt^2} = x_3$, $\frac{d}{dt} \left(a \frac{d^2z}{dt^2} \right) + b \frac{dz}{dt} = x_4$, получим

уравнения $\frac{dx_1}{dt} = x_2$, $\frac{dx_2}{dt} = a^{-1}x_3$, $\frac{dx_3}{dt} = -bx_2 + x_4$, $\frac{dx_4}{dt} = (\lambda - c)x_1$, которые можно представить в форме $dx/dt = (A_0 + A_1 + A_2)x$, где

$$A_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ -c & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad A_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & a^{-1} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ \lambda & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad A_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -b & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

Пусть, далее, $a^{-1}(t)[\lambda - c(t)] \neq 0$ при $t \geq \tau_0$. Последовательно найдем: $X_0(t) = a^{-1}(t)\rho^{-1/4}(t)c'(t)T_1$, $X_1(t) = a^{-1}(t)a'(t)T_2$, $X(t) = a^{-1}(t)\rho^{-1/4}(t)c'(t)T_3$, $B^{-1}(t)A_2(t)B(t) = a^{-1}(t)\rho^{-1/4}(t)b(t)T_4$, где $\rho = |a^{-1}(t)[\lambda - c(t)]|$, а T_i ($i = 1, 2, 3, 4$) — числовые матрицы. Условия теоремы 3 в данном случае принимают вид: $a^1(t) \in Z(\tau, \infty)$, $a(t) \neq 0$ в интервале (τ, ∞) ,

$$\begin{aligned} |\lambda - c(t)|^{-1/4}b(t) \in Z(\tau, \infty), \quad & |\lambda - c(t)|^{-1/4}c'^2(t) \in Z(\tau, \infty), \\ |\lambda - c(t)|^{-1/4}c''(t) \in Z(\tau, \infty), \quad & \tau \geq \tau_0 \end{aligned} \quad (9)$$

(если выполняются условия (9), то $X(\infty) = 0$).

Если условия (9) выполняются и $a^{-1}(t)[\lambda - c(t)] > 0$ при $t \geq \tau$, то из теорем 1 и 3 следует существование четырех линейно независимых решений уравнения (8) $z_i(t)$, $i = 1, 2, 3, 4$, допускающих при больших значениях t асимптотическое представление:

$$\begin{aligned} z_1(t) &= |\lambda - c(t)|^{-1/4} \cos \xi(t) [1 + o(1)], \\ z_2(t) &= |\lambda - c(t)|^{-1/4} \sin \xi(t) [1 + o(1)], \\ z_3(t) &= |\lambda - c(t)|^{-1/4} e^{-\xi(t)} [1 + o(1)], \\ z_4(t) &= |\lambda - c(t)|^{1/4} e^{\xi(t)} [1 + o(1)], \end{aligned} \quad (10)$$

$$\xi(t) = \int_{\tau}^t \left[\frac{\lambda - c(t)}{a(t)} \right]^{1/4} dt.$$

Аналогичные асимптотические формулы можно построить и для функций $\frac{dz_i}{dt}$, $a \frac{d^2z_i}{dt^2}$ и $\frac{d}{dt} \left(a \frac{d^2z_i}{dt^2} \right) + b \frac{dz_i}{dt}$, $i = 1, 2, 3, 4$.

Функция $c(t)$ удовлетворяет, в частности, условиям (9), если $|c(t)| \rightarrow \infty$ при $t \rightarrow \infty$, $c'(t)$ и $c''(t)$ не меняют знак в интервале (τ, ∞) и $c'(t) = O[c^\alpha(t)]$, $0 < \alpha < 5/4$. Мы получаем полную аналогию с известными исследованиями асимптотического поведения решений дифференциального уравнения второго порядка, играющими важную роль в спектральной теории дифференциальных операторов (2).

Институт математики
Академии наук УССР

Поступило
20 IV 1951

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ А. М. Ляпунов, Общая задача об устойчивости движения, 1935. ² Б. М. Левитан, Разложение по собственным функциям, 1950.