

В. А. ЯКУБОВИЧ

**ОБ АСИМПТОТИЧЕСКОМ ПОВЕДЕНИИ РЕШЕНИЙ  
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ**

(Представлено академиком И. Г. Петровским 10 X 1948)

Исследуется асимптотическое поведение решений системы дифференциальных уравнений

$$dx/dt = Ax + f(t; x) \quad (1)$$

сравнением с решением системы

$$dy/dt = Ay \quad (2)$$

( $A$  — постоянная матрица порядка  $n$ ;  $x$ ,  $y$  и  $f$  —  $n$ -мерные векторы).  
Цель работы — получение достаточных условий, при которых

$$|x(t) - y(t)| \rightarrow 0 \quad \text{при } t \rightarrow \infty.$$

Решение системы (2), обращающееся в  $y_0$  при  $t = t_0$ , есть

$$y(t) = e^{A(t-t_0)} y_0.$$

Пусть  $\lambda_i$  — собственные значения и  $m_i$  — размер соответствующего ящика канонической формы матрицы  $A$ .

Введем обозначения:  $\lambda = \max \operatorname{Re} \lambda_i$  по всем  $\lambda_i$ ;  $m = \max m_i$  по тем  $i$ , для которых  $\operatorname{Re} \lambda_i = \lambda$ ;  $p = \max m_i$  по тем  $i$ , для которых  $\operatorname{Re} \lambda_i = 0$ ;  $p = 1$ , если нет  $\lambda_i$  с  $\operatorname{Re} \lambda_i = 0$ ;  $\lambda^* = \max \operatorname{Re} \lambda_i$  по тем  $i$ , для которых  $\operatorname{Re} \lambda_i < 0$ ;  $\lambda^* < 0$ ;  $m^* = \max m_i$  по тем  $i$ , для которых  $\operatorname{Re} \lambda_i = \lambda^*$ .

Очевидно, верна следующая оценка:

$$|e^{At}| \leq C e^{\lambda t} t^{m-1} \quad \text{при } t \geq 1; \quad |e^{At}| \leq C e^{\lambda^* t} \quad \text{при } 0 \leq t \leq 1^*. \quad (3)$$

Относительно функции  $f(t; x)$  в (1) будем предполагать, что

$$|f(t; x)| \leq g(t) |x|, \quad (4)$$

где  $g(t)$  — непрерывная функция.

Существование и единственность решения системы (1) на  $(t_0, \infty)$  при этом предположении доказаны А. Винтнер'ом<sup>(1)</sup>.

Легко убедиться, что система (1) равносильна интегральному уравнению

$$x(t) = e^{A(t-t_0)} x_0 + \int_{t_0}^t e^{A(t-\tau)} f(\tau; x(\tau)) d\tau, \quad x_0 = x(t_0). \quad (5)$$

\* Всюду в дальнейшем под модулем матрицы  $A = \|a_{ik}\|$  понимается  $|A| = \sqrt{\sum_{ik} |a_{ik}|^2}$ . Тогда легко доказать, что  $|A + B| \leq |A| + |B|$ ;  $|AB| \leq |A| \cdot |B|$ .

Вектор  $x$  — матрица с одним столбцом.

Теорема 1. (О порядке роста решений  $x(t)$ ).

$$\frac{|x(t)|}{t^{m-1} e^{\lambda t}} = O\left(e^{\int_{t_0}^t t^{m-1} g(t) dt}\right) \quad \text{при } t \geq t_0 \geq 1 \quad (6)$$

( $C$  — константа в формуле (3) и определяется только матрицей  $A$ ).

Эта теорема очень просто доказывается на основании (5) и (3).

Следствие 1 (2). Дана линейная система  $dx/dt = G(t)x$ ;  $G(t) = \|g_{ik}(t)\|$ ;  $g_{ik}(t) = O(t^\mu)$ ,  $\mu$  действительно. Данная система — частный случай (1) с  $A = \|0\|$  ( $m=1$ ,  $p=1$ ,  $\lambda=0$ ) и  $f(t; x) = G(t)x$ . Очевидно, что (4) выполнено:  $|f(t; x)| \leq g(t)|x|$ , где  $g(t) = |G(t)| = O(t^\mu) \leq C't^\mu$ .

Теорема 1 дает:

$$|x| = O\left(e^{\int_0^t t^\mu dt}\right) = \begin{cases} O(e^{C't^{\mu+1}}), & \mu \neq -1, \\ O(t^C), & \mu = -1. \end{cases}$$

Таким образом, при  $-\infty < \mu < -1$  все решения  $x(t)$  ограничены (из дальнейшего будет следовать, что они стремятся к конечному пределу).

Следствие 2. Предположим, что все решения (2) стремятся к нулю при  $t \rightarrow \infty$  (т. е.  $\lambda = \lambda^* < 0$ ,  $m = m^*$ ) и, кроме того,  $m = 1$ .

Из (6):  $|x(t)| = O\left(e^{\int_{t_0}^t (\lambda + C) g(t) dt}\right)$ .

Если  $\lambda t + C \int_{t_0}^t g(t) dt \rightarrow -\infty$ , то все решения (1) стремятся к нулю.

Это будет заведомо выполнено, если сходится  $\int_{t_0}^{\infty} g(t) dt$ . Сходимость этого интеграла есть то условие, которое получается для данного частного случая по теореме Вейля (3).

В двух дальнейших теоремах будем предполагать, что не все решения (2) стремятся к нулю, т. е.  $\lambda \geq 0$ .

Теорема 2. (Достаточные условия для того, чтобы  $|x - y| \rightarrow 0$ ). Даны системы (1), (2) и выполнено (4).

I. Если сходится интеграл

$$\int_{t_0}^{\infty} t^{m+p-2} e^{\lambda t} g(t) dt, \quad (7)$$

то каждому решению (1)  $x(t)$  можно поставить в соответствие решение (2)  $y(t)$  такое, что  $|x(t) - y(t)| \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow \infty$ .

II. Если, кроме того,  $f(t; x)$  удовлетворяет условию

$$|f(t; x_1) - f(t; x_2)| \leq g(t) |x_1 - x_2| \quad (4a)$$

и сходится интеграл (7), то между всеми решениями (1) и (2) можно установить взаимно-однозначное соответствие такое, что  $|x(t) - y(t)| \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow \infty$ .

При этом верна оценка:

$$|x(t) - y(t)| = O\left(\int_t^{\infty} t^{m+p-2} e^{\lambda t} g(t) dt\right) + O\left(\int_{t/2}^t t^{m-1} e^{\lambda t} g(t) dt\right) + O\left(e^{\frac{\lambda^*}{2} t} t^{m^*-1}\right). \quad (8)$$



$$\begin{aligned} dx_{n+1}/dt &= x_{n+2}, & dy_{n+1}/dt &= y_{n+2}, \\ dx_{n+2}/dt &= -x_{n+1}, & dy_{n+2}/dt &= -y_{n+1}, \end{aligned}$$

получим, что для дополненной системы  $\lambda=0$ ,  $m=p=1$ . Очевидно, если для новых систем  $|x(t) - y(t)| \rightarrow 0$ , то же будет и для старых. Таким образом, получаем:

**Теорема 2а.** *Даны системы (1), (2) и выполнено (4). Дано, что все решения системы (2) стремятся к нулю. Тогда, если сходится  $\int_{t_0}^{\infty} g(t) dt$ , то все решения (1) также стремятся к нулю.*

Эта теорема совпадает с теоремой Вейля для данного случая. Эта теорема не окончательна, ее можно улучшить. Для случая  $m^*=1$  такое улучшение дано в следствии 2 к теореме 1.

Распространение предыдущих теорем на неоднородный случай. Даны системы (1), (2).  $f(t; x)$  удовлетворяет либо условию (4а), либо

$$|f(t; x) - f(t; 0)| \leq g(t) |x| \quad (4б)$$

(условие (4б) вместо прежнего условия (4)).

Дополним систему (1) следующим образом:  $dx/dt = Ax + f(t; x) - f(t; 0) + f(t; 0)x_{n+1}$ ,  $dx_{n+1}/dt = 0$ ,  $x_{n+1}(t_0) = 1$  или для  $(n+1)$ -мерного вектора  $x'$   $dx'/dt = A'x' + f'(t; x')$ .

Легко видеть, что если выполнено (4б) для  $f$ , то для  $f'$  будет выполнено (4), и если для  $f$  выполнено (4а), то (4а) будет выполнено и для  $f'$  с функцией  $g'(t) = \sqrt{2} (g(t) + |f(t; 0)|)$ .

Таким образом, теоремы 1, 2, 3 можно применять и для неоднородного случая, только вместо  $g(t)$  нужно брать  $\sqrt{2} (g(t) + |f(t; 0)|)$ . Если все решения (2) — чистые синусоиды ( $\lambda=0$ ,  $m=p=1$ ), то 1 теоремы 2 есть теорема Wintner'a<sup>(2)</sup>.

Распространение предыдущих теорем на случай, когда  $A$  — переменная периодическая матрица. Даны системы (1), (2).  $f(t; x)$  удовлетворяет либо (4а), либо (4б).

Рассмотрим случай, когда система (2) приводима. Это означает, что ее фундаментальная система имеет вид:  $Y(t) = P(t)e^{Bt}$ , где  $P(t)$  — матрица дифференцируемых функций;  $B$  — постоянная матрица;  $|P(t)| \leq \text{const}$ ,  $|P^{-1}(t)| \leq \text{const}$  для  $t \geq t_0$ .

Предыдущие теоремы сравнения можно применять, зная матрицу  $B$  ( $\lambda$ ,  $m$ ,  $p$  и т. д. берутся у матрицы  $B$ ). Действительно, замена  $x = P(t)x'$ ,  $y = P(t)y'$  приведет к уравнениям  $dy'/dt = By'$ ,  $dx'/dt = Bx' + f'(t; x')$ ,  $f'(t; x') = P^{-1}(t)f[t; P(t)x']$ .  $f'$  и  $f$  удовлетворяют условиям (4а) и (4б) одновременно, и к полученным системам можно применять теоремы сравнения. Если же  $|x' - y'| \rightarrow 0$ , то и  $|x - y| \rightarrow 0$  при  $t \rightarrow \infty$ .

Поступило  
20 IX 1948

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> A. Wintner, Am. J. Math., 68, No. 3 (1946). <sup>2</sup> A. Wintner, ibid., 67, 417 (1945). <sup>3</sup> H. Weyl, ibid., 68, 7 (1946). <sup>4</sup> A. Wintner, ibid., 68, No. 1 (1946).