

О НЕКОТОРЫХ СВОЙСТВАХ РЕШЕНИЙ ЛИНЕЙНОЙ ОДНОРОДНОЙ СИСТЕМЫ ДВУХ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

Г.Г.Саакян

Рассматривается следующая линейная однородная система двух обыкновенных однородных дифференциальных уравнений первого порядка вида

$$\begin{cases} y_1' + p_{11}(t)y_1 + p_{12}(t)y_2 = 0, \\ y_2' + p_{21}(t)y_1 + p_{22}(t)y_2 = 0, \end{cases} \quad (1)$$

где $p_{ij}(t)$ ($i, j = 1, 2$) — действительвозначные функции, определенные и непрерывные на некотором отрезке $[a, b]$.

Как известно [см., например, [1]-[6]], система (1) в общем случае не интегрируется в квадратурах, поэтому особый интерес представляет исследование свойств решений системы, поведение их нулей и т.д. Цель настоящей работы — рассмотрение осцилляционных свойств компонент решений системы (1) при определенных предположениях относительно коэффициентов $p_{ij}(t)$ ($i, j = 1, 2$).

Имест место

Лемма. Система (1) равносильна системе

$$\begin{cases} z_1' + p(t)z_2 = 0, \\ z_2' + r(t)z_1 = 0, \end{cases} \quad (2)$$

в которой

$$p(t) = p_{12}(t)e^{\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau}, \quad r(t) = p_{21}(t)e^{-\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau}, \quad (3)$$

т.е. всякому решению $z(t) = \begin{pmatrix} z_1(t) \\ z_2(t) \end{pmatrix}$ системы (2) соответствует одно и только одно решение

$y(t) = \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix}$ системы (1), задаваемое формулой

$$y_1(t) = z_1(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau}, \quad (4a)$$

$$y_2(t) = z_2(t)e^{\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau}, \quad (4b)$$

где t_0 — произвольная точка из отрезка $[a, b]$.

Доказательство. Действительно, подставив в систему (1) значения $y_1(t)$ и $y_2(t)$ из соотношений (4a)-(4b), будем иметь

$$z_1'(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} - z_1(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} \cdot p_{11}(t) + p_{11}(t)z_1(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} + p_{12}(t)z_2(t)e^{\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} = 0,$$

$$z_2'(t)e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} - z_2(t)e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} \cdot p_{22}(t) + p_{21}(t)z_1(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} + p_{22}(t)z_2(t)e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} = 0,$$

или

$$z_1'(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} + p_{12}(t)z_2(t)e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} = 0,$$

$$z_2'(t)e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau} + p_{21}(t)z_1(t)e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau} = 0,$$

Разделив первое уравнение на $e^{-\int_0^t p_{11}(\tau)d\tau}$, а второе на $e^{-\int_0^t p_{22}(\tau)d\tau}$, получим

$$z_1'(t) + p_{12}(t)z_2(t)e^{\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau} = 0,$$

$$z_2'(t) + p_{21}(t)z_1(t)e^{-\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau} = 0.$$

Полученную систему, очевидно, что можно записать в виде

$$z_1' + p(t)z_2 = 0,$$

$$z_2' + r(t)z_1 = 0,$$

где

$$p(t) = p_{12}(t)e^{\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau}, \quad r(t) = p_{21}(t)e^{-\int_0^t (p_{11}(\tau) - p_{22}(\tau))d\tau}.$$

Аналогично выписанному, можно показать, что указанными в лемме преобразованиями систему (2) можно свести к системе (1). Лемма доказана.

Замечание. Из соотношений (4а) и (4б), в частности, следует, что нули соответствующих компонент решений $y(t) = \begin{pmatrix} y_1(t) \\ y_2(t) \end{pmatrix}$ и $z(t) = \begin{pmatrix} z_1(t) \\ z_2(t) \end{pmatrix}$ совпадают.

Приведение линейных систем вида (1) к равносильному виду (2) позволяет зачастую найти аналитическое представление решений данных систем. Покажем это на следующих примерах.

Пример 1. Рассматривается следующая система

$$\begin{cases} y_1' + ty_1 - y_2 = 0, \\ y_2' - \frac{2}{t^2}y_1 + ty_2 = 0. \end{cases}$$

В данном случае имеем

$$p_{11}(t) = p_{22}(t) = t, \quad p_{12}(t) = -1, \quad p_{21}(t) = \frac{-2}{t^2}.$$

Воспользовавшись соотношениями (3), найдем

$$p(t) = p_{12}(t) = -1, \quad r(t) = p_{21}(t) = -\frac{2}{t^2}.$$

Тогда, согласно лемме, рассматриваемую систему можно свести к следующей равносильной системе

$$\begin{cases} u_1' - u_2 = 0, \\ u_2' - \frac{2}{t^2}u_1 = 0. \end{cases} \quad (5)$$

Умножив первое уравнение системы на y_1 , а второе на y_2 , затем сложив получим

$$u_2' u_1 - u_1' u_2 - \frac{2}{t^2} u_1^2 + u_2^2 = 0.$$

Разделив полученное уравнение на u_1^2 , будем иметь

$$\left(\frac{u_2}{u_1} \right)' - \frac{2}{t^2} + \left(\frac{u_2}{u_1} \right)^2 = 0. \quad (6)$$

Обозначим

$$u(t) = \frac{u_2(t)}{u_1(t)}, \quad (7)$$

тогда уравнение (6) запишется в виде

$$u' + u^2 - \frac{2}{t^2} = 0. \quad (8)$$

Полученное уравнение является уравнением Рикатти (см., например [3]). Будем искать его частное решение в виде

$$u_0(t) = \frac{C}{t}, \quad (9)$$

где C - некоторая постоянная. Для определения значения постоянной C , подставим u_0 вместо u в уравнение (8). Получим

$$-\frac{C}{t^3} + \frac{C^2}{t^2} - \frac{2}{t^2} = 0,$$

или

$$C^2 - C - 2 = 0,$$

откуда найдем, что $C = -1$ или $C = 2$.

Примем $C = -1$ и воспользуемся подстановкой

$$u = -\frac{1}{t} + \frac{1}{z}. \quad (10)$$

Тогда уравнение (8) примет вид

$$\frac{1}{t^3} - \frac{z'}{z^2} + \frac{1}{t^2} - \frac{2}{xz} + \frac{1}{z^2} - \frac{2}{t^2} = 0$$

или

$$z' + \frac{2}{t} z = 1.$$

Нетрудно найти, что общее решение полученного линейного уравнения можно представить в виде

$$z(t) = \frac{\frac{t^3}{3} + C_1}{t^2} = \frac{t}{3} + \frac{C_1}{t^2}.$$

Учитывая соотношение (10), найдем, что

$$u(t) = -\frac{1}{t} + \frac{3t^2}{t^3 + C_2},$$

или, согласно (7),

$$\frac{u_2(t)}{u_1(t)} = -\frac{1}{t} + \frac{3t^2}{t^3 + C_2},$$

где C_2 - произвольная постоянная. Так как согласно первому уравнению системы (5) $u_1' = u_2$, то для определения $u_1(t)$, с учетом последнего соотношения, получим уравнение

$$u_1' = u_1 \left(-\frac{1}{t} + \frac{3t^2}{t^3 + C_2} \right).$$

Решая ее методом разделения переменных, и, учитывая то, что $u(t) = \frac{u_2(t)}{u_1(t)}$, получим, что

$$u_1(t) = C_3 t^2 + \frac{C_4}{t},$$

$$u_2(t) = 2C_3 t - \frac{C_4}{t^2},$$

где C_3 и C_4 - произвольные постоянные.

Учитывая связь между компонентами решений рассматриваемой системы и равносильной ей системы - (4a) и (4b), найдем, что

$$y_1(t) = u_1(t) e^{-\int_0^t p_{11}(\tau) d\tau} = \left(C_3 t^2 + \frac{C_4}{t} \right) e^{-\frac{t^2}{2} + \frac{t_0^2}{2}} = \left(C_5 t^2 + \frac{C_6}{t} \right) e^{-\frac{t^2}{2}},$$

$$y_2(t) = u_2(t) e^{-\int_0^t p_{22}(\tau) d\tau} = \left(2C_3 t - \frac{C_4}{t^2} \right) e^{-\frac{t^2}{2} + \frac{t_0^2}{2}} = \left(2C_5 t - \frac{C_6}{t^2} \right) e^{-\frac{t^2}{2}},$$

где C_5 и C_6 - произвольные постоянные.

Пример 2. Рассматривается следующая система

$$\begin{cases} y_1' + \frac{1}{t} y_1 + m^2 y_2 = 0, \\ y_2' - n^2 y_1 + \frac{1}{t} y_2 = 0, \end{cases}$$

где m, n - произвольные вещественные числа, не равные нулю. В данном случае имеем

$$p_{11}(t) = p_{22}(t) = \frac{1}{t}, \quad p_{12}(t) = m^2, \quad p_{21}(t) = -n^2. \text{ Воспользовавшись соотношениями (3), найдем}$$

$$p(t) = p_{12}(t) = m^2, \quad r(t) = p_{21}(t) = -n^2.$$

Согласно лемме, рассматриваемую систему можно свести к следующей равносильной системе

$$\begin{cases} z_1' + m^2 z_2 = 0, \\ z_2' - n^2 z_1 = 0. \end{cases}$$

В полученной системе коэффициенты являются постоянными числами. Используя один из традиционных для таких систем методов решения, нетрудно найти, что ее общее решение можно представить в виде

$$z_1(t) = A \sin(mnt + \phi),$$

$$z_2(t) = \frac{An}{m} \cos(mnt + \phi),$$

где A, ϕ - произвольные постоянные. Тогда, вновь учитывая соотношения (4a) и (4b) получим, что

$$y_1(t) = A \sin(mnt + \phi) \cdot e^{-\int_0^t p_{11}(\tau) d\tau} = B \sin(mnt + \phi) e^{-\frac{t^2}{2}},$$

$$z_2(t) = \frac{An}{m} \cos(mnt + \phi) \cdot e^{-\int_0^t p_{22}(\tau) d\tau} = \frac{Bn}{m} \cos(mnt + \phi) e^{-\frac{t^2}{2}},$$

где B, ϕ - произвольные постоянные.

Для систем вида (2) доказано (см. [6]), что имеют место:

Теорема 1. Если в системе (2) $p(t)$ и $r(t)$ знакопостоянны на отрезке $[a, b]$, то нуль одной компоненты всякого нетривиального решения системы (2) на интервале (a, b) является точкой экстремума для другой компоненты этого же решения.

Теорема 2. Между всякими соседними нулями любой из компонент всякого нетривиального решения системы (2) при $p(t) \cdot r(t) \neq 0, t \in [a, b]$ находится ровно один нуль другой компоненты того же решения (нули компонент перемежаются).

Теорема 3. Если в системе (2) $p(t)$ и $r(t)$ на отрезке $[a, b]$ знакопостоянны и имеют разные знаки, то наличие нуля на отрезке $[a, b]$ у одной из компонент произвольного нетривиального решения системы (2) исключает существование других нулей у компонент этого же решения на этом же отрезке.

Учитывая теоремы 1-3, вышеприведенное замечание, а также то, что согласно соотношениям (3) знак функции $p(t)$ будет совпадать со знаком $p_{12}(t)$, а знак $r(t)$ – со знаком $p_{21}(t)$, получим, что для системы (1) верны следующие теоремы:

Теорема 4. Если в системе (1) $p_{12}(t)$ и $p_{21}(t)$ знакопостоянны на отрезке $[a, b]$, то нуль одной компоненты всякого нетривиального решения системы (1) на интервале (a, b) является точкой экстремума для другой компоненты этого же решения.

Теорема 5. Между всякими соседними нулями любой из компонент всякого нетривиального решения системы (1) при $p_{12}(t) \cdot p_{21}(t) \neq 0, t \in [a, b]$ находится ровно один нуль другой компоненты того же решения (нули компонент перемежаются).

Теорема 6. Если в системе (1) $p_{12}(t)$ и $p_{21}(t)$ на отрезке $[a, b]$ знакопостоянны и имеют разные знаки, то наличие нуля на отрезке $[a, b]$ у одной из компонент произвольного нетривиального решения системы (1) исключает существование других нулей у компонент этого же решения на этом же отрезке.

Ամփոփում

Աշխատանքում դիտարկվում է երկու առաջին կարգի դիֆերենցիալ հավասարումներից համակարգը գծային համակարգը: Հատուկ ձևափոխության միջոցով այն բերվում է ուսումնասիրման տեսանկյունից ավելի պարզ տեսքի: Դիտարկվում են նաև լուծումների գրոնների հատկությունները այն դեպքում, երբ համակարգի գործակիցները պահպանում են իրենց նշանները տրված հատվածում:

Резюме

В работе рассматривается линейная однородная система двух дифференциальных уравнений первого порядка. С помощью специального преобразования она сводится к более простому для изучения виду. Рассматриваются также свойства нулей решений в случае знакопостоянных коэффициентов.

Литература

1. Андреев А. Ф. Особые точки дифференциальных уравнений. Мн.: Высш. школа, 1979.
2. Арнольд В. Н. Обыкновенные дифференциальные уравнения. Ижевск.: Ижевская республиканская типография, 2000.
3. Егоров А. И. Обыкновенные дифференциальные уравнения с приложениями. 2-е изд., М.: Физматлит, 2005.
4. Хартман Ф. Обыкновенные дифференциальные уравнения. М.: Мир, 1970.
5. Эрроусмит Д., Пелейс К. Обыкновенные дифференциальные уравнения. М.: Мир, 1986.
6. Саакян Г.Г. О свойствах решений одной линейной однородной системы двух дифференциальных уравнений. АрГУ, Ученые записки., 2(13), 2006.

АрГУ, кафедра прикладной математики и информатики