

сделать зеркальное отображение относительно оси x фазового портрета {19} и изменить направление движения по траекториям.

В заключение благодарю Н. Н. Баутина за многочисленные советы.

Поступила 2 VII 1962

ЛИТЕРАТУРА

1. М а й е р А. Г. К теории связанных колебаний двух самовозбужденных генераторов. Уч. зап. Горьковского ун-та, 1935, вып. 2.
2. М а у е р А. A Contribution to the Theory of Forced Oscillations in a Generator with two Degrees of Freedom. Technical Physics of the USSR, vol. 3, No. 12.
3. Б у т е н и н Н. В. Механические автоколебательные системы с гироскопическими силами. ПММ, 1942, т. 6, вып. 5.
4. Б у т е н и н Н. В. Действие внешней синусоидальной силы на автоколебательную систему с гироскопическими силами. Тр. ЛКВВА, 1945, вып. 7.
5. Б у т е н и н Н. В. К теории вынужденных колебаний в нелинейной механической системе с двумя степенями свободы. ПММ, 1949, т. 13, вып. 4.
6. L o t k a J. Undamped Oscillations Derived from the Law of Mass Action. The Journal of the American Chemical Society, 1920, vol. 42, № 8, page 1595—1599.
7. Ф р а н к - К а м е н е ц к и й Д. А. Периодические процессы в кинетике окислительных реакций. ДАН СССР, 1939, т. 25, № 8.
8. Ф р а н к - К а м е н е ц к и й Д. А., С а л ь н и к о в И. Е. О возможности автоколебаний в гомогенной химической системе при квадратичном автокатализе. ЖФХ, 1943, т. 17, вып. 2.
9. Ч а н д а с е к а р С. Введение в учение о строении звезд. ИЛ, 1950.
10. J o n e s C. W. On reducible non-linear differential equations occurring in mechanics. Proc. Roy. Soc., 1953, vol. 217, No. 1130.
11. L o t k a J. Elements of physical Biology Baltimore, 1925.
12. V o l t e r r a. Leçons sur la théorie mathématique de la lutte pour la vie. Paris, 1932.
13. K o s t i z i n V. A. Symbiose, parasitisme et evolution. Hermann, Paris, 1934.
14. Б а у т и н Н. Н. О периодических решениях одной системы дифференциальных уравнений. ПММ, 1954, т. 18, вып. 1.

ОБ АСИМПТОТИЧЕСКОЙ УСТОЙЧИВОСТИ РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНОЙ ПАРАБОЛИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ

Ю. И. Домшляк (Баку)

В работах [1,2] авторы исследуют вопрос устойчивости решений нелинейного уравнения теплопроводности.

Ниже указывается, как, пользуясь теорией полугрупп операторов, сформулировать аналогичные результаты для нелинейного параболического уравнения высшего порядка

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -Lu(t, x) + f(t, x, u) \quad (1)$$

с нулевым граничным условием

$$u|_{\Gamma} = \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Gamma} = \dots = \frac{\partial^{m-1} u}{\partial n^{m-1}} \Big|_{\Gamma} = 0, \quad u(x, 0) = \varphi(x) \quad (2)$$

рассматриваемого в пространстве $L_p(\Omega)$, т. е.

$$\|u\|^p = \int_{\Omega} |u(t, x)|^p dx, \quad x = (x_1, \dots, x_n) \quad (3)$$

Здесь Lu — равномерно эллиптический оператор $2m$ -го порядка, коэффициенты которого (зависящие только от x), так же, как и граница Γ ограниченной области Ω в n -мерном пространстве, удовлетворяют некоторым условиям гладкости.

Пусть оператор L представим в виде суммы положительно определенного самосопряженного (в смысле L_2) и кососимметрического операторов. Тогда, как

показал М. З. Соломяк [3], оператор L порождает сильно непрерывную при $t \geq 0$ полугруппу $T(t)$ ограниченных операторов в $L_p(\Omega)$, удовлетворяющую неравенству

$$\|T(t)\| \leq Ce^{-\mu t}, \quad \mu > 0 \quad (4)$$

При помощи этой полугруппы решение (обобщенное) задачи (1), (2) может быть получено как решение нелинейного интегрального уравнения

$$u(t, x) = T(t)\varphi(x) + \int_0^t T(t-s)f(s, x, u(s, x)) ds \quad (5)$$

Теорема. Пусть для $u(x) \in L_p(\Omega)$, $\|u\| \leq \gamma$, $t \geq 0$ имеет место

$$\|f(t, x, u(x))\| \leq k\|u\| + \psi(t)\|u\|^{1+\alpha} \quad (6)$$

где

$$\alpha > 0, \quad 0 \leq k < \frac{\mu}{C}, \quad \int_0^{\infty} e^{-\alpha(\mu - Ck)t} \psi(t) dt < +\infty$$

Тогда каково бы ни было $0 < \varepsilon \leq \gamma$ при

$$\|\varphi\| < \delta = \frac{1}{C} \left[\varepsilon^{-\alpha} + C\alpha \int_0^{\infty} e^{-\alpha(\mu - Ck)s} \psi(s) ds \right]^{-\frac{1}{\alpha}}$$

решение $u(t, x)$ задачи (1), (2) удовлетворяет неравенству

$$\|u(t, x)\| \leq \varepsilon e^{-(\mu - Ck)t}$$

т. е. нулевое решение уравнения (1) экспоненциально асимптотически устойчиво.

Доказательство проводится почти так же, как и в работе [2].

Замечание 1. Сильно эллиптический оператор порождает полугруппу с теми же свойствами, что и равномерно эллиптический оператор [3]; поэтому теорему можно было бы сформулировать и для нелинейной параболической системы

$$\frac{\partial u_i}{\partial t} = -L_i u + f_i(t, x, u_1, \dots, u_r), \quad u = (u_1, \dots, u_r) \quad (i = 1, \dots, r)$$

где $L = (L_1, \dots, L_r)$ — сильно эллиптический оператор.

Замечание 2. Если Lu не положительно определен, а лишь полуограничен снизу, причем не имеет чисто мнимых точек спектра, то можно получить аналогичные оценки для ограниченных решений уравнения (1), экспоненциально растущие оценки снизу для неограниченных решений и доказать асимптотическую устойчивость нулевого решения в классе ограниченных решений, как это сделано в статье [4].

Замечание 3. Наличие константы C в оценке (4) существенно, так как для уравнений высших порядков C может быть больше единицы в отличие от случая $m = 1$, когда $C = 1$, как это показано П. Е. Соболевским [5].

Поступила
15 X 1962

Институт математики
и механики АН АзербССР

ЛИТЕРАТУРА

1. К о с т а н д я н Б. А. Об устойчивости решения нелинейного уравнения теплопроводности. ПММ, 1960, т. XXIV, вып. 6.
2. Р а х м а т у л л и н а Л. Ф. К вопросу об устойчивости решения нелинейного уравнения теплопроводности. ПММ, 1961, т. XXV, вып. 3.
3. С о л о м я к М. З. Аналитичность полугруппы, порожденной эллиптическим оператором в пространстве L_p . ДАН СССР, 1959, т. 127, № 1.
4. Д о м ш л я к Ю. И. К теории дифференциальных уравнений в банаховом пространстве с постоянным неограниченным оператором. ДАН АзербССР, 1962, № 5.
5. С о б о л е в с к и й П. Е. Об уравнениях параболического типа в банаховом пространстве. Тр. Моск. матем. об-ва, 1961, т. X.