

К ТЕОРЕМЕ М. А. КРАСНОСЕЛЬСКОГО О БИФУРКАЦИИ

Ю. В. Лысакова

Воронежский государственный университет

Поступила в редакцию 11.09.2008 г.

Аннотация. В данной статье приводится обобщение классической теоремы М. А. Красносельского о бифуркации.

Ключевые слова: бифуркация, решение операторного уравнения.

Abstract. This article provides a generalization of classical bifurcation M.A. Krasnosel'skii theorem.

Key words: bifurcation, solution of the operator equation.

ВВЕДЕНИЕ

Данная работа посвящена исследованию операторного уравнения

$$x = \Psi(x) + \varepsilon\Phi(x) \quad (1)$$

на наличие решений при малых ε . Здесь операторы

$$\Psi : E \rightarrow E \text{ и } \Phi : E \rightarrow E,$$

где E — конечномерное банахово пространство, k -раз непрерывно дифференцируемы. Требуется найти условия, при которых $\varepsilon = 0$ является точкой бифуркации уравнения (1). То есть при $\varepsilon = 0$ уравнение (1) имеет изолированное решение x_0 , а при близких к нулю, но не равных нулю значениях ε уравнение (1) имеет по крайней мере два непрерывно зависящих от ε решения, близких к x_0 .

Подобными исследованиями существования малых решений занимался М. А. Красносельский. В его работах предполагалось, что при всех значениях ε уравнение (1) имеет нулевое решение. В книге [1] М. А. Красносельский привел условия, при которых существует бифуркация решений уравнения

$$x = U(\varepsilon)x, \quad (2)$$

где

$$U(\varepsilon)x = V(\varepsilon)x + C(\varepsilon, x) + D(\varepsilon, x). \quad (3)$$

Выражение (3) получается в результате разложения в ряд Тейлора по x оператора $U(\varepsilon)x$ в окрестности $x = 0$. При этом предполагается, что при всех значениях ε все дифференциалы порядка 2, 3, ..., $k-1$ равны нулю.

В равенстве (3) оператор $V(\varepsilon)$ — непрерывно по норме операторов зависящий от ε линейный оператор, у которого при $\varepsilon = 0$ единица

© Лысакова Ю. В., 2008

является простым собственным значением, $C(\varepsilon, x)$ — однородный по переменной x оператор порядка k , а

$$\|D(\varepsilon, x)\| = o(\|x\|^k).$$

В доказательстве М. А. Красносельского основную роль играет отличное от нуля число

$$\xi_0 = (C(0, e_0), g_0),$$

где e_0 — нормированный собственный вектор оператора $V(0)$, соответствующий собственному значению, равному 1, а g_0 — собственный вектор оператора $V^*(0)$, сопряженного оператору $V(0)$, соответствующий собственному значению 1 и нормированный условием

$$(e_0, g_0) = 1,$$

а точнее связь между знаками числа ξ_0 и $1 - \mu(\varepsilon)$, где $\mu(\varepsilon)$ — ветвь собственных значений оператора $V(\varepsilon)$, сходящаяся к 1 при $\varepsilon \rightarrow 0$.

В данной статье будет приведена теорема, обобщающая теорему М. А. Красносельского. А именно, предполагается, что уравнение (1) всегда имеет решение x_ε , непрерывно зависящее от ε , имеющее специальный вид, который будет указан в следующем пункте. В уравнении (1) производится замена

$$x = x_\varepsilon + z, \quad (4)$$

после чего в результате разложения в ряд Тейлора в точке $z = 0$ уравнение (1) приобретает вид

$$z = U(\varepsilon)z, \quad (5)$$

где

$$U(\varepsilon)z = V(\varepsilon)z + C_\Psi^2(z, z) + \varepsilon C^2(\varepsilon, z) + C_\Psi^3(\varepsilon, z) + \varepsilon C_\Phi^3(\varepsilon, z) + W(\varepsilon, z). \quad (6)$$

Операторы, входящие в (6), будут описаны в следующем пункте. При этом, во-первых,

оператор $U(\varepsilon)$ не обладает тем свойством, что все дифференциалы 2, 3, ..., $k-1$ порядков, вычисленные в точке $z=0$, равны 0 при всех значениях ε . Во-вторых, в условиях теоремы (будет приведена ниже) $\xi_0=0$. Таким образом, результат М. А. Красносельского для анализа бифуркации уравнения (5) неприменим.

Кроме этого предполагается, что $\mu(\varepsilon)$ допускает представление

$$\mu(\varepsilon) = 1 + \frac{1}{2} \mu''(0) \varepsilon^2 + o(\varepsilon^2). \quad (7)$$

Такое представление $\mu(\varepsilon)$ связано с работой [2] В. С. Луда для дифференциальных уравнений.

ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Рассмотрим уравнение

$$x = \Psi(x) + \varepsilon \Phi(x). \quad (8)$$

Будем предполагать, что операторы $\Psi: E \rightarrow E$ и $\Phi: E \rightarrow E$, где E — конечномерное банахово пространство, трижды непрерывно дифференцируемы. Предположим также, что уравнение (8) имеет решение x_ε , которое представимо в виде:

$$x_\varepsilon = x_0 + \varepsilon x_1 + \omega(\varepsilon), \quad (9)$$

где $\|\omega(\varepsilon)\| = o(\varepsilon)$, то есть

$$x_\varepsilon = \Psi(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi(x_\varepsilon). \quad (10)$$

Заметим, что при $\varepsilon=0$ точка x_0 является решением уравнения (8):

$$x_0 = \Psi(x_0).$$

Сделаем замену переменных (4). Тогда уравнение (8) примет вид

$$z = \Psi(x_\varepsilon + z) + \varepsilon \Phi(x_\varepsilon + z) - \Psi(x_\varepsilon) - \varepsilon \Phi(x_\varepsilon). \quad (11)$$

Значение $z=0$ является решением уравнения (11) при всех ε .

Разложим правую часть уравнения (11) в ряд Тейлора в точке $z=0$:

$$\begin{aligned} z &= \Psi'(x_\varepsilon)z + \frac{1}{2} \Psi''(x_\varepsilon)zz + \frac{1}{6} \Psi'''(x_\varepsilon)zzz + \\ &+ \varepsilon \Phi'(x_\varepsilon)z + \frac{1}{2} \varepsilon \Phi''(x_\varepsilon)zz + \frac{1}{6} \varepsilon \Phi'''(x_\varepsilon)zzz + \Omega(z) = \\ &= (\Psi'(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi'(x_\varepsilon))z + \frac{1}{2} (\Psi''(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi''(x_\varepsilon))zz + \\ &+ \frac{1}{6} (\Psi'''(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi'''(x_\varepsilon))zzz + \Omega(z), \end{aligned}$$

где $\|\Omega(z)\| = o(\|z\|^3)$. Далее, раскладывая $\Psi''(x_\varepsilon)$ в ряд Тейлора в точке x_0 , имеем

$$\begin{aligned} z &= (\Psi'(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi'(x_\varepsilon))z + \\ &+ \frac{1}{2} \Psi''(x_0)zz + \frac{1}{2} \varepsilon (\Psi'''(x_0)x_1 + \\ &+ \Phi''(x_\varepsilon))zz + \frac{1}{6} (\Psi'''(x_\varepsilon) + \\ &+ \varepsilon \Phi'''(x_\varepsilon))zzz + W(\varepsilon, z), \end{aligned}$$

где $\|W(\varepsilon, z)\| = o(\|z\|^3)$.

Введем новые обозначения:

$$V(\varepsilon) = \Psi'(x_\varepsilon) + \varepsilon \Phi'(x_\varepsilon),$$

$$C_\Psi^2(z, z) = \frac{1}{2} \Psi''(x_0)zz,$$

$$C^2(\varepsilon, z) = \frac{1}{2} (\Psi'''(x_0)x_1 + \Phi''(x_\varepsilon))zz,$$

$$C_\Psi^3(\varepsilon, z) = \frac{1}{6} \Psi'''(x_\varepsilon)zzz,$$

$$C_\Phi^3(\varepsilon, z) = \frac{1}{6} \Phi'''(x_\varepsilon)zzz.$$

Таким образом, мы получили уравнение

$$z = V(\varepsilon)z + C_\Psi^2(z, z) + \varepsilon C^2(\varepsilon, z) + C_\Psi^3(\varepsilon, z) + \varepsilon C_\Phi^3(\varepsilon, z) + W(\varepsilon, z), \quad (12)$$

где $V(\varepsilon)$ — непрерывно зависящий от ε линейный оператор,

$C_\Psi^2(z, z)$ и $C^2(\varepsilon, z)$ — однородные операторы второго порядка, $C_\Psi^3(\varepsilon, z)$ и $C_\Phi^3(\varepsilon, z)$ — однородные операторы третьего порядка,

$$\|W(\varepsilon, z)\| = o(\|z\|^3).$$

Пусть $\varepsilon=0$ является точкой бифуркации уравнения (12). То есть при $\varepsilon=0$ уравнение (12) имеет изолированное решение $z=0$, а при близких к нулю, но не равных нулю значениях ε уравнение (12) имеет по крайней мере два непрерывно зависящих от ε решения, близких к нулю. Предположим также, что 1 является простым собственным значением оператора $V(0)$. Иначе говоря, 1 является простым корнем уравнения

$$|V(0) - \mu I| = 0. \quad (13)$$

Положим, что оператор $V(\varepsilon)$ при близких к 0, но не равных 0 значениях ε не имеет собственных значений, равных 1.

Обозначим через $\mu(\varepsilon)$ собственное значение оператора $V(\varepsilon)$, непрерывно зависящее от ε и обращающееся в 1 при $\varepsilon=0$. Будем предполагать, что $\mu(\varepsilon)$ представимо в виде (7).

Пусть e_0 — нормированный собственный вектор матрицы $V(0)$, соответствующий собственному значению, равному 1, а g_0 — собственный вектор матрицы $V^*(0)$, сопряженной мат-

рице $V(0)$, соответствующий собственному значению 1 и нормированный условием

$$(e_0, g_0) = 1. \quad (14)$$

Будем также предполагать, что e_ε и g_ε представимы в виде

$$\begin{aligned} e_\varepsilon &= e_0 + \varepsilon e_1 + o(\varepsilon), \\ g_\varepsilon &= g_0 + \varepsilon g_1 + o(\varepsilon). \end{aligned} \quad (15)$$

В дальнейших построениях основную роль будут играть числа:

$$\begin{aligned} \xi &= (C^2(0, e_0), g_0), \\ \xi_\Psi &= (C_\Psi^3(0, e_0), g_0), \\ \xi_0^1 &= (C_\Psi^2(e_0, e_0), g_1). \end{aligned}$$

ОСНОВНОЙ РЕЗУЛЬТАТ

Теорема (Обобщение теоремы М. А. Красносельского). Пусть нелинейный оператор $U(\varepsilon)$ ($|\varepsilon| < \delta_1$) допускает представление

$$\begin{aligned} U(\varepsilon)z &= V(\varepsilon)z + C_\Psi^2(z, z) + \\ &+ \varepsilon C^2(\varepsilon, z) + C_\Psi^3(\varepsilon, z) + \varepsilon C_\Phi^3(\varepsilon, z) + W(\varepsilon, z), \end{aligned} \quad (16)$$

где $V(\varepsilon)$ — непрерывно зависящий от ε ($|\varepsilon| < \delta_1$) линейный оператор, $C_\Psi^2(z, z)$ и $C^2(\varepsilon, z)$ — однородные операторы второго порядка, $C_\Psi^3(\varepsilon, z)$ и $C_\Phi^3(\varepsilon, z)$ — однородные операторы третьего порядка, $W(\varepsilon, z) = o(\|z\|^3)$.

Пусть 1 — простое собственное значение оператора $V(0)$, которому соответствует нормированный вектор e_0 . Пусть 1 не является собственным значением операторов $V(\varepsilon)$ при близких к 0 и отличных от 0 значениях ε . Пусть g_0 — собственный вектор сопряженного оператора $V^*(0)$, удовлетворяющий условию (14).

Пусть выполнено условие

$$C_\Psi^2(e_0, v) \in PE \quad \text{для любых } v \in E,$$

где P — проектор Рисса. Пусть числа ξ, ξ_Ψ, ξ_0^1 отличны от нуля.

Тогда можно указать такие положительные числа r_0 и δ_0 , что справедливы следующие утверждения:

1⁰. При $\varepsilon = 0$ уравнение

$$z = U(\varepsilon)z \quad (17)$$

не имеет в шаре $\|z\| < r_0$ ненулевых решений.

2⁰. Если $\xi_\Psi > 0$, то

(а) уравнение (17) имеет в шаре $\|z\| < r_0$ ровно два непрерывно зависящих от ε ненулевых решения $z_1(\varepsilon)$ и $z_2(\varepsilon)$, если $\mu''(0) \in \left(-\infty, \frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}\right)$; решения удовлетворяют условиям:

$$\begin{aligned} \text{sign}(z_1(\varepsilon), g_0) &= \text{sign}(z_2(\varepsilon), g_0) = \\ &= -\text{sign}(\xi + \xi_0^1) \end{aligned} \quad (18)$$

если $\mu''(0) \in \left(0, \frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}\right)$;

$$\text{sign}(z_1(\varepsilon), g_0) = -\text{sign}(z_2(\varepsilon), g_0) \quad (19)$$

если $\mu''(0) \in (-\infty, 0)$;

(б) уравнение (17) не имеет ненулевых решений в шаре $\|z\| < r_0$, если $\mu''(0) \in \left(\frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}, \infty\right)$.

3⁰. Если $\xi_\Psi < 0$, то

(а) уравнение (17) имеет в шаре $\|z\| < r_0$ ровно два непрерывно зависящих от ε ненулевых решения $z_1(\varepsilon)$ и $z_2(\varepsilon)$, если $\mu''(0) \in \left(\frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}, \infty\right)$;

решения удовлетворяют условиям:

$$\begin{aligned} \text{sign}(z_1(\varepsilon), g_0) &= \text{sign}(z_2(\varepsilon), g_0) = \\ &= \text{sign}(\xi + \xi_0^1) \end{aligned} \quad (20)$$

если $\mu''(0) \in \left(\frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}, 0\right)$;

$$\text{sign}(z_1(\varepsilon), g_0) = -\text{sign}(z_2(\varepsilon), g_0) \quad (21)$$

если $\mu''(0) \in (0, \infty)$;

(б) уравнение (17) не имеет ненулевых решений в шаре $\|z\| < r_0$, если $\mu''(0) \in \left(-\infty, \frac{(\xi + \xi_0^1)^2}{2\xi_\Psi}\right)$.

ПРИМЕР

Приведем пример, иллюстрирующий полученный результат. Рассмотрим одномерный случай.

$$x = x^3 + \varepsilon x^2 + \left(\frac{1}{2} a \varepsilon^2 + 1\right) x, \quad (22)$$

где $\varepsilon > 0$ — малый положительный параметр, $a \in \mathbb{R}$. Точка $x = 0$ является решением данного уравнения при всех ε .

Если $\varepsilon = 0$, то уравнение (22) не имеет ненулевых решений.

Если $\varepsilon \neq 0$, то

(а) при $a < \frac{1}{2}$ уравнение (22) имеет ровно два решения

$$\begin{aligned} x_1(\varepsilon) &= \frac{-\varepsilon + \varepsilon\sqrt{1-2a}}{2}, \\ x_2(\varepsilon) &= \frac{-\varepsilon - \varepsilon\sqrt{1-2a}}{2}, \end{aligned}$$

причем разных знаков, если $a < 0$ и одного знака, если $0 < a < \frac{1}{2}$;

(b) при $a > \frac{1}{2}$ уравнение (22) не имеет ненулевых решений.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Красносельский М.А.* Оператор сдвига по траекториям дифференциальных уравнений // М.: Наука, 1966. — 332 с.

2. *Loud W.S.* Periodic Solutions of a perturbed autonomous system // Annals of mathematics. — 1959. — № 3, Vol. 70. — P. 490—529.

Лысакова Юлия Валериевна, аспирант математического факультета Воронежского государственного университета; тел.: +79036507097, e-mail: juli06@mail.ru

Lysakova Yulia Valerievna, post graduate student of mathematical department, Voronezh State University, tel. +79036507097, e-mail: juli06@mail.ru