

О ТОЧНОСТИ ГЛАДКОЙ МОДЕЛИ СИСТЕМЫ С ДИОДНОЙ НЕЛИНЕЙНОСТЬЮ

Нгуен Тхи Хиен

Воронежский государственный университет

Поступила в редакцию 23.07.2010 г.

Аннотация: для системы обыкновенных дифференциальных уравнений с разрывной правой частью специального вида построена и изучена близкая к ней система с непрерывной правой частью и большим параметром K ; доказаны теоремы о близости решений соответствующих начальных задач порядка $1/\sqrt{K}$.

Ключевые слова: система с диодной нелинейностью, выпуклое замкнутое множество, внешняя нормаль, идеальный диод, касательный и нормальный конусы.

Abstract: for system of the ordinary differential equations with an discontinuous right part of a special kind the system close to it with a continuous right part and the large parameter K is constructed and studied; theorems of closeness of decisions of corresponding initial problems of the order $1/\sqrt{K}$ are proved.

Key words: system with diode nonlinearity, convex closed set, external normal, ideal diode, tangent and normal cones.

1. ВВЕДЕНИЕ

Системы с диодными нелинейностями введены в рассмотрение в [1] в качестве математической модели электрических цепей с диодными преобразователями тока. Следуя [2], [3], мы рассматриваем обобщенную систему с диодной нелинейностью. Пусть Q — непустое выпуклое замкнутое множество в \mathbb{R}^n . Тогда обобщенная система с диодной нелинейностью имеет вид:

$$\dot{x} = \tau_x f(t, x). \quad (1)$$

Здесь $\tau_x f(t, x)$ — проекция вектора $f(t, x)$ на T_x — касательный конус к Q в точке x (см. [4] с. 109).

Предполагается, что функция $f(t, x)$ обладает следующими свойствами:

$$f : [t_0, t_0 + a] \times Q \rightarrow \mathbb{R}^n \text{ — непрерывна по} \\ \text{первому аргументу } t \text{ при любом} \quad (2) \\ \text{фиксированном втором аргументе } x;$$

$$\text{удовлетворяет условию Липшица} \\ \text{по второму аргументу } x \text{ с константой } L; \quad (3)$$

$$\text{ограничена по норме константой } C. \quad (4)$$

Правая часть системы (1) может терпеть разрыв на границе множества Q . Под решением этой системы понимается локально абсолютно непрерывная функция, удовлетворяющая ей почти всюду. Наряду с (1) рассмотрим глад-

кую модель, которая определяется следующим уравнением:

$$\dot{y} = f(t, \bar{y}) - K(y - \bar{y}), \quad (5)$$

где $\bar{y} = P(y, Q)$ — проекция y на Q , K — большой параметр.

Кроме этого, в частном случае по сравнению с моделью (5) введена гладкая модель более эффективная, не использующая оператора проектирования, значения которого вычисляются достаточно сложно.

Цель данной работы — оценить расстояние между решениями гладкой модели и системы (1) с одинаковыми начальными условиями.

2. ТЕОРЕМА О ТОЧНОСТИ ГЛАДКОЙ МОДЕЛИ СИСТЕМЫ С ДИОДНОЙ НЕЛИНЕЙНОСТЬЮ

Пусть $x(t), y(t)$ — решения систем (1), (5), соответственно, удовлетворяющие начальным условиям:

$$x(t_0) = y(t_0) = x_0 \in Q. \quad (6)$$

Тогда при всех $t \in [t_0, t_0 + a]$ вытолнена следующая оценка:

$$\|x(t) - y(t)\| \leq \frac{Ce^{La}}{\sqrt{L}} \frac{1}{\sqrt{K}}. \quad (7)$$

Доказательство. Обозначим через N_x нормальный к Q конус в точке x и через $v_x z$

— проекцию вектора $z \in \mathbb{R}^n$ на N_x . Как известно (см. [4], с. 110), справедливо равенство

$$z = \tau_x z + \nu_x z,$$

причем слагаемые в правой части взаимно ортогональны. Поэтому систему (1) можно записать в виде:

$$\dot{x} = f(t, x) - \nu_x f(t, x).$$

В тех точках $x \in Q$, в которых \dot{x} существует, мы оценим величину $p = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|x - y\|^2$:

$$\begin{aligned} p &= (\dot{x} - \dot{y}, x - y) = \\ &= (f(t, x) - f(t, \bar{y}) - \nu_x f(t, x) + \\ &\quad + K(y - \bar{y}), x - y). \end{aligned} \quad (8)$$

Из условия Липшица для функции f следует, что

$$\begin{aligned} (f(t, x) - f(t, \bar{y}), x - y) &\leq \\ &\leq L \|x - \bar{y}\| \|x - y\|. \end{aligned}$$

Воспользовавшись тем известным фактом (см., например, [4], с. 109), что оператор проектирования на выпуклое замкнутое множество в евклидовом пространстве является нерастягивающим, получим:

$$(f(t, x) - f(t, \bar{y}), x - y) \leq L \|x - y\|^2.$$

Отсюда и из (8) следует:

$$\begin{aligned} p &\leq L \|x - y\|^2 + (\nu_x f(t, x), y - x) + \\ &\quad + K(y - \bar{y}, x - \bar{y}) + K(y - \bar{y}, \bar{y} - y). \end{aligned}$$

Очевидно, последнее слагаемое в правой части не больше нуля. Нетрудно проверить, что справедлива следующая эквивалентность:

$$\begin{aligned} \bar{y} = P(y, Q) &\Leftrightarrow \\ \Leftrightarrow \forall (x \in Q) [(y - \bar{y}, x - \bar{y}) &\leq 0]. \end{aligned} \quad (9)$$

Поэтому

$$p \leq L \|x - y\|^2 + (\nu_x f(t, x), y - x) \quad (10)$$

и, тем самым,

$$\begin{aligned} p &\leq L \|x - y\|^2 + (\nu_x f(t, x), y - \bar{y}) + \\ &\quad + (\nu_x f(t, x), \bar{y} - x). \end{aligned}$$

Из определения нормального конуса (см. [4], с. 109) следует, что

$$(\nu_x f(t, x), \bar{y} - x) \leq 0.$$

Следовательно,

$$p \leq L \|x - y\|^2 + (\nu_x f(t, x), y - \bar{y}).$$

По аналогии с [2] можно получить оценку удаления y от Q :

$$\|y - \bar{y}\| \leq \frac{C}{K}.$$

Далее, воспользовавшись ограниченностью функции f , получим следующее неравенство:

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|x - y\|^2 \leq L \|x - y\|^2 + \frac{C^2}{K}.$$

Отсюда вытекает, что абсолютно непрерывная функция $u(t) = \|x(t) - y(t)\|^2$ удовлетворяет линейному неоднородному уравнению

$$\dot{u} = 2Lu + 2 \frac{C^2}{K} - b(t)$$

с неотрицательной суммируемой функцией $b(t)$. С учетом равенства $u(t_0) = 0$ можно, как и в элементарной теории уравнений с непрерывными коэффициентами, получить:

$$u(t) = 2 \int_{t_0}^t e^{2L(t-s)} \left[\frac{C^2}{K} - \frac{b(s)}{2} \right] ds.$$

Следовательно, при $t \in [t_0, t_0 + a]$

$$u(t) \leq 2 \frac{C^2}{K} \int_{t_0}^t e^{2L(t-s)} ds \leq \frac{C^2}{LK} e^{2La},$$

то есть справедливо неравенство (7). Теорема полностью доказана.

3. ЧАСТНЫЙ СЛУЧАЙ

В двумерном пространстве \mathbb{R}^2 рассмотрим множество Q как пересечение двух полупространств Q_1 и Q_2 , которые являются множествами векторов z , соответственно, удовлетворяющих при некоторых фиксированных единичных $n_i \in \mathbb{R}^2$ ($i = 1, 2$) неравенствам $(n_i, z) \leq 0$. При этом вектор n_i называется *внешней нормалью* к полупространству Q_i . Нетрудно видеть, что такое множество Q является непустым, замкнутым и выпуклым. Пусть n_1, n_2 не коллинеарны и $\omega \in (0, \pi)$ — меньший из двух углов между этими векторами. В частном случае *гладкая модель* определяется следующим уравнением:

$$\dot{z} = f(t, z) - K \max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\} \sum_{l \in M(z)} n_l, \quad (11)$$

здесь z_+ — положительная часть числа z , т.е. $\max\{0, z\}$;

$$l \in M(z) \Leftrightarrow (n_l, z) = \max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\}.$$

Теорема.

Пусть $x(t), z(t)$ — решения систем (1), (11), соответственно, удовлетворяющие начальным условиям:

$$x(t_0) = z(t_0) = x_0 \in Q. \quad (12)$$

Тогда при всех $t \in [t_0, t_0 + a]$ выполнена следующая оценка:

$$\|x(t) - z(t)\| \leq \frac{Ce^{La}}{\sqrt{L \min\{2 \sin \omega_0, 1\}} \sin \omega_0} \frac{1}{\sqrt{K}},$$

где $\omega_0 = \min \left\{ \frac{\omega}{2}, \frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right\}$.

Доказательство. В тех точках $x \in Q$, в которых \dot{x} существует, мы оценим величину $p = \frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|x - z\|^2$. Будем оценивать эту величину в двух случаях. Первый случай, когда значение $\max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\}$ достигается одним из значений $(n_1, z)_+, (n_2, z)_+$. Для определенности будем считать, что $\max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\} = (n_1, z)_+$. Тогда уравнение (11) записывается в виде

$$\dot{z} = f(t, z) - K(z - z_1),$$

где $z_1 = P(z, Q_1)$.

Если $z_1 \in Q$, то по аналогии с доказательством теоремы предыдущего пункта получим, что

$$p \leq L \|x - z\|^2 + \frac{C^2}{K}. \quad (14)$$

Если $z_1 \notin Q$, то нетрудно проверить, что проекция \bar{z} точки z на Q является угловой точкой этого множества. Через γ обозначим угол, образуемый векторами $\bar{z}z$ и $\bar{z}z_1$. Легко видеть, что $\gamma \in [\omega_0, \pi/2]$. По аналогии с [2] можно получить оценку удаления z от Q_1 :

$$\|z - z_1\| \leq \frac{C}{K}$$

— и, следовательно,

$$\|z - \bar{z}\| = \frac{\|z - z_1\|}{\sin \gamma} \leq \frac{C}{K \sin \omega_0}. \quad (15)$$

Как и в доказательстве теоремы предыдущего пункта, верно неравенство (10), в котором y заменено на z , т.е.

$$p \leq L \|x - z\|^2 + (\mathbf{v}_x f(t, x), z - x),$$

и далее, нетрудно получить, что

$$p \leq L \|x - z\|^2 + C \|z - \bar{z}\|.$$

Отсюда и из неравенства (15) вытекает, что

$$p \leq L \|x - z\|^2 + \frac{C^2}{K \sin \omega_0}. \quad (16)$$

Итак, в этом случае из неравенств (14) и (16) следует, что для величины p справедливо неравенство (16).

Теперь оценим p во втором случае, когда

$$\max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\} = (n_1, z)_+ = (n_2, z)_+.$$

Уравнение (11) записывается в виде:

$$\begin{aligned} \dot{z} &= f(t, z) - \\ &- K \max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\} (n_1 + n_2) = \\ &= f(t, z) - K \left((n_1, z)_+ n_1 + (n_2, z)_+ n_2 \right) \end{aligned}$$

и, тем самым,

$$\dot{z} = f(t, z) - K(z - z_1 + z - z_2). \quad (17)$$

Если $z \in Q$, то $z = z_1 = z_2$. Тогда нетрудно получить, что

$$p \leq L \|x - z\|^2 + (\mathbf{v}_x f(t, x), z - x) \leq L \|x - z\|^2 \quad (18)$$

(так как $(\mathbf{v}_x f(t, x), z - x) \leq 0$ в силу определения нормального конуса).

Если $z \notin Q$, то в этом случае $z \in -Q$ и лежит на биссектрисе угла $z_1 \bar{z} z_2$, где z_1, \bar{z} и z_2 являются проекциями, соответственно, на Q_1, Q и Q_2 . Тогда

$$\begin{aligned} z - z_1 + z - z_2 &= \\ &= \frac{z - \bar{z}}{\|z - \bar{z}\|} 2 \|z - z_1\| \cos \frac{\omega}{2} = \\ &= 2(z - \bar{z}) \sin \left(\frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right) \cos \frac{\omega}{2} = \\ &= 2(z - \bar{z}) \sin^2 \left(\frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right). \end{aligned}$$

В силу этого уравнение (17) имеет следующий вид:

$$\dot{z} = f(t, z) - K(z - \bar{z}) 2 \sin^2 \left(\frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right).$$

По теореме предыдущего пункта получим, что

$$p \leq L \|x - z\|^2 + \frac{C^2}{2 \sin^2 \left(\frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right) K}$$

и, следовательно,

$$p \leq L \|x - z\|^2 + \frac{C^2}{2 \sin^2 \omega_0} \frac{1}{K}. \quad (19)$$

Во втором случае из неравенств (18) и (19) следует, что для величины p справедливо неравенство (19).

Из неравенств (16) и (19) вытекает, что

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|x - z\|^2 \leq L \|x - z\|^2 + \frac{C^2}{\min\{2 \sin \omega_0, 1\} \sin \omega_0} \frac{1}{K}.$$

Решив это дифференциальное неравенство способом, указанным в предыдущем пункте, непосредственно получим оценку (13).

4. ПРИМЕР

Рассматривается электрическая цепь, которая состоит из сопротивления R , индуктивности \tilde{L} и источника ЭДС, подключенного с помощью диодного двухполупериодного выпрямителя (см. рис. 1) (см. [5]).

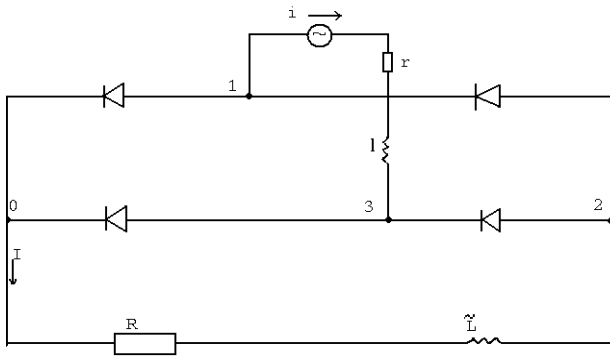


Рис. 1. Двухполупериодный выпрямитель

Диоды будем считать *идеальными*, т.е. их токи i_k и напряжения u_k от анода к катоду удовлетворяют следующей системе:

$$\begin{cases} i_k \geq 0, \\ u_k \leq 0, \\ i_k u_k = 0. \end{cases}$$

В цепи питания имеется источник ЭДС, вырабатывающий напряжение $u = -f(t, i)$, сопротивление r , и индуктивность l . Обозначим через u_1 разность потенциалов между первым и нулевым узлами, через u_2 — между вторым и нулевым и через u_3 — между третьим и нулевым. Имеем систему двух уравнений:

$$\begin{cases} l \frac{di}{dt} + ri + u_3 - u_1 = f(t, i) \\ \tilde{L} \frac{dI}{dt} + RI + u_2 = 0. \end{cases} \quad (20)$$

Сделаем следующие замены переменных:

$$x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i\sqrt{l} \\ I\sqrt{\tilde{L}} \end{pmatrix}$$

и

$$y = \begin{pmatrix} y_1 \\ y_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{u_3 - u_1}{\sqrt{l}} \\ \frac{u_2}{\sqrt{\tilde{L}}} \end{pmatrix}.$$

Тогда система (20) записывается в виде

$$\dot{x} + Ax + y = F(t, x), \quad (21)$$

где $A = \begin{pmatrix} r/l & 0 \\ 0 & R/\tilde{L} \end{pmatrix}$ и $F(t, x) = \begin{pmatrix} f(t, i)/\sqrt{l} \\ 0 \end{pmatrix}$.

Можно доказать, что x лежит в конусе Q , который является конической оболочкой в \mathbb{R}^2

векторов $\begin{pmatrix} \sqrt{l/\tilde{L}} \\ 1 \end{pmatrix}$ и $\begin{pmatrix} -\sqrt{l/\tilde{L}} \\ 1 \end{pmatrix}$, а y лежит в

нормальном конусе к конусу Q в точке x (см. [4] с. 109). Техника подобных преобразований описана в [6]. Если обозначим $G(t, x) := F(t, x) - Ax$, то получим эквивалентное уравнению (21) дифференциальное уравнение

$$\dot{x} = \tau_x G(t, x). \quad (22)$$

В этом примере множество Q является пересечением двух полупространств, внешними нормальными которых являются, соответственно,

векторы $N_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ -\sqrt{l/\tilde{L}} \end{pmatrix}$ и $N_2 = \begin{pmatrix} -1 \\ -\sqrt{l/\tilde{L}} \end{pmatrix}$. На-

ряду с (22) рассмотрим гладкую модель, описываемую уравнением (11), в котором $f(t, z)$ заменено на $G(t, z)$, т.е.

$$\begin{aligned} \dot{z} &= G(t, z) - \\ &- K \max \left\{ (n_1, z)_+, (n_2, z)_+ \right\} \sum_{i \in M(z)} n_i, \end{aligned} \quad (23)$$

где n_1, n_2 — единичные векторы, коллинеарные, соответственно, векторам N_1, N_2 .

Векторы n_1, n_2 образуют угол ω , который вычисляется следующим образом:

$$\cos \omega = \frac{(N_1, N_2)}{\|N_1\| \|N_2\|} = \frac{l - \tilde{L}}{\tilde{L} + l}$$

и, следовательно,

$$\sin \frac{\omega}{2} = \sqrt{\frac{\tilde{L}}{\tilde{L} + l}} \quad \text{и} \quad \sin \left(\frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right) = \sqrt{\frac{l}{\tilde{L} + l}}.$$

Отсюда вытекает, что

$$\omega_0 = \min \left\{ \frac{\omega}{2}, \frac{\pi}{2} - \frac{\omega}{2} \right\} = \arcsin \sqrt{\frac{\min \{l, \tilde{L}\}}{\tilde{L} + l}}.$$

Пусть источник ЭДС таков, что $G(t, x)$ удовлетворяет условиям (2)—(4), тогда, применив теорему в частном случае, получим, что расстояние между решениями уравнений (22) и (23) с одинаковыми начальными условиями оценивается как в неравенстве (13), в котором

$$\begin{aligned} \sin \omega_0 &= \sqrt{\frac{\min \{l, \tilde{L}\}}{\tilde{L} + l}}, \text{ т.е. при } t \in [t_0, t_0 + a] \\ &\|x(t) - z(t)\| \leq \\ &\frac{C e^{La}}{\sqrt{L \min \left\{ 2 \sqrt{\frac{\min \{l, \tilde{L}\}}{\tilde{L} + l}}, 1 \right\} \sqrt{\frac{\min \{l, \tilde{L}\}}{\tilde{L} + l}}}} \frac{1}{\sqrt{K}}. \end{aligned}$$

Нгуен Тхи Хиен, аспирантка кафедры функционального анализа и операторных уравнений, Воронежский государственный университет

E-mail: kfa@math.vsu.ru

Тел.: (4732) 208-771, 8 950 779-70-46

ЛИТЕРАТУРА

1. Петрова Л. П., Садовский Б. Н. К математической теории электрических цепей с диодными преобразователями тока. — Воронеж. — 1982.
2. Лобанова О. А. О движении точки в ограниченном фазовом пространстве: Сборник статей аспирантов и студентов математического факультета ВГУ. — Воронеж. — 1999. — С. 88—92.
3. Лобанова О. А., Садовский Б. Н. О двумерных динамических системах с ограничением, Дифф. Ур., 2007. — Том 43. — № 4. — С. 449—456.
4. Красносельский М. А., Покровский А. В. Системы с гистерезисом. — М., 1983.
5. Нестеренко Р. В., Садовский Б. Н. О вынужденных колебаниях в двумерном конусе, Автом. и телемех., 2002. — № 2. — С. 14—21.
6. Петрова Л. П. Об одной модели идеального диодного преобразователя // Тр. мат. факультета № 1 (новая серия). Воронеж: Изд-во ВГУ, 1996.

Nguyen Thi Hien, post-graduate student, chair of functional analysis and operator equations, Voronezh State University

E-mail: kfa@math.vsu.ru

Tel.: (4732) 208-771, 8 950 779-70-46