

ОБРАТНАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ХОФФА

А.А. Баязитова

Уравнение Хоффа описывает динамику выпучивания двутавровой балки. Впервые рассмотрена обратная коэффициентная задача, моделирующая эксперимент, в результате которого при дополнительных измерениях изучается не только динамика выпучивания, но и свойства материала балки. Показано существование единственного решения этой задачи.

Ключевые слова: уравнение Хоффа, фазовое пространство, обратная задача

Введение

Уравнение Хоффа

$$\lambda u_t + u_{txx} = \alpha u + \beta u^3 \quad (1)$$

моделирует выпучивание двутавровой балки при постоянной нагрузке. Уравнение (1) изучалось на разных множествах и в различных аспектах (см. [1 – 5] и библиографию там). Однако, несмотря на различие аспектов во всех цитированных работах, подход к исследованию уравнения (1) одинаков. Уравнение (1) редуцируется к абстрактному полулинейному уравнению соболевского типа

$$L\dot{u} = Mu + N(u), \quad (2)$$

где L и M – линейные, а N – ,вообще говоря, нелинейный операторы, действующие из пространства \mathcal{U} в пространство \mathcal{F} . Пространства \mathcal{U} и \mathcal{F} обычно банаховы и подбираются таким образом, чтобы купировать те или иные краевые [1 – 4] или какие-нибудь другие [5] условия. Причем, параметры $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$, характеризующие свойства материала балки, и $\lambda \in \mathbb{R}$, характеризующий нагрузку, предполагаются известными.

Между тем, физически осмысленной является задача нахождения не только решения уравнения (1), но и параметров α, β для того, чтобы узнать различия между имеющимся материалом балки и предполагаемым. Такие задачи относятся к обратным или некорректным задачам, теория и приложения которых в настоящее время достаточно полно разработаны (см. [6 – 8] и библиографию там). Однако исследование обратных задач для уравнений соболевского типа находится сейчас в начальной стадии [9], [10], причем по традиции первыми изучаются линейные задачи. Статья содержит первое исследование коэффициентной обратной задачи для полулинейного уравнения соболевского типа. Основное содержание статьи состоит из двух частей, в первой находится постановка прямой задачи и относящиеся к ней результаты, почерпнутые из [2]; а во второй – постановка и рассмотрение обратной задачи.

1. Прямая задача

В полосе $(0, l) \times \mathbb{R}$ ищется решение уравнения (1), удовлетворяющее краевым

$$u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t \in \mathbb{R} \quad (3)$$

и начальному

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad x \in (0, l) \quad (4)$$

условиям. Сначала необходимо задачу (1), (3) редуцировать к уравнению (2). Для этого, следуя [2], введем в рассмотрение пространства $\mathcal{U} = W_2^1$ и $\mathcal{F} = W_2^{-1}$ (здесь и далее все функциональные пространства определены на интервале $(0, l)$) и зададим операторы

$$\langle Lu, v \rangle = \int_0^l (\lambda uv - u_x v_x) dx, \quad \langle Mu, v \rangle = \alpha \int_0^l uv dx,$$

$$\langle N(u), v \rangle = \beta \int_0^l u^3 v dx \quad \forall u, v \in W_2^1,$$

где $\langle \cdot, \cdot \rangle$ – скалярное произведение в смысле L_2 . Операторы $L, M \in \mathfrak{L}(\mathcal{U}; \mathcal{F})$, а $N \in C^\infty(\mathcal{U}; \mathcal{F})$. По построению оператор L фредгольмов (т.е. $\text{ind } L = 0$), а оператор M $(L, 0)$ -ограничен. Кроме того, спектр $\sigma(L) = \{\lambda_k : \lambda_k = \lambda - (\frac{\pi k}{l})^2, k = 1, 2, \dots\}$ оператора L вещественен, дискретен, конечнократен и сгущается только к точке $-\infty$. Таким образом, редукция задачи (1), (3) – (4) к задаче

$$u(0) = u_0 \tag{5}$$

для уравнения (2) закончена. Вектор-функцию $u \in C^1((-\tau, \tau); \mathcal{U})$, удовлетворяющую уравнению (2) при некотором $\tau \in \mathbb{R}_+$ назовем решением этого уравнения, а если решение вдобавок удовлетворяет условию (5), то будем называть его решением задачи (2), (5). Если $\ker L = \{0\}$, то уравнение (2) тривиально редуцируется к эквивалентному ему уравнению

$$\dot{u} = F(u), \tag{6}$$

где оператор $F = L^{-1}(M + N) \in C^\infty(\mathcal{U})$ по построению. Существование единственного локального решения $u \in C^\infty((-\tau, \tau); \mathcal{U})$ задачи (2), (5) при любом $u_0 \in \mathcal{U}$ – результат классической теоремы Коши. Другое дело, если $\ker L \neq \{0\}$. В этом случае полезным оказывается следующее понятие.

Определение 1. Множество $\mathfrak{F} \subset \mathcal{U}$ называется фазовым пространством уравнения (2), если

- (i) любое решение $u = u(t)$ уравнения (2) лежит в \mathfrak{F} как траектория, т.е. $u(t) \in \mathfrak{F}$ при всех $t \in (-\tau, \tau)$;
- (ii) при любом $u_0 \in \mathfrak{F}$ существует единственное решение задачи (2), (5).

Теорема 1. ([2]). Пусть

- (i) $\lambda \neq (\frac{\pi k}{l})^2$. Тогда фазовым пространством уравнения (1) служит все пространство \mathcal{U} .
- (ii) $\lambda = (\frac{\pi k}{l})^2$, ненулевые коэффициенты α, β удовлетворяют соотношению $\alpha\beta \in \mathbb{R}_+$. Тогда фазовым пространством уравнения (1) служит простое многообразие $\mathfrak{M} = \{u \in \mathcal{U} : \langle \alpha u + \beta u^3, \chi_k \rangle = 0\}$, где через $\{\chi_k\}$ обозначены ортонормированные собственные функции, соответствующие собственным значениям $\{\lambda_k\}$ оператора L .

2. Обратная задача

Для уравнений (1) рассмотрим обратную задачу (3) – (4) с дополнительными условиями

$$(\lambda + \Delta)u_t(x_1, 0) = \varphi, \quad x_1 \in (0, l) \quad (7)$$

$$(\lambda + \Delta)u_t(x_2, 0) = \psi, \quad x_2 \in (0, l). \quad (8)$$

Здесь φ, ψ показывают изменение скорости в точках x_1 и x_2 балки в начальный промежуток времени. Подставляя правую часть уравнения (1) при $t = 0$ в (7), (8), получаем системы уравнений относительно α, β

$$\begin{cases} \alpha u_0(x_1) + \beta u_0^3(x_1) = \varphi \\ \alpha u_0(x_2) + \beta u_0^3(x_2) = \psi. \end{cases} \quad (9)$$

Для систем уравнений (9) воспользуемся правилом Крамера

(i) Если $\Delta = u_0(x_1)u_0^3(x_2) - u_0(x_2)u_0^3(x_1) \neq 0$, то существует единственное решение α, β каждой из систем уравнений (9), причем

$$\alpha = \frac{\varphi u_0^3(x_2) - \psi u_0^3(x_1)}{\Delta}, \quad \beta = \frac{\psi u_0(x_1) - \varphi u_0(x_2)}{\Delta}; \quad (10)$$

(ii) Если $\Delta = 0, \varphi = \psi = 0$, то существует бесконечно много пар решений α, β ; если же φ или $\psi \neq 0$, то решения не существует.

Нас интересует случай, когда $\alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$, поэтому дополнительно предполагаем $\varphi u_0^3(x_2) \neq \psi u_0^3(x_1)$ и $\varphi u_0(x_2) \neq \psi u_0(x_1)$.

Лемма 1. Пусть $\lambda \neq (\frac{\pi k}{l})^2$. Тогда при любых $u_0 \in \mathcal{U}$, $\varphi, \psi \in \mathbb{R}$ таких, что $u_0(x_1) \neq 0, u_0(x_2) \neq 0, u_0(x_1) \neq \pm u_0(x_2), \varphi u_0^3(x_2) \neq \psi u_0^3(x_1)$ и $\varphi u_0(x_2) \neq \psi u_0(x_1)$ существует единственное решение обратной задачи (1), (3) – (4), (7) – (8).

Доказательство. В силу условий $u_0(x_1) \neq 0, u_0(x_2) \neq 0$ и $u_0(x_1) \neq \pm u_0(x_2)$ определитель системы $\Delta = u_0(x_1)u_0(x_2)(u_0(x_2) - u_0(x_1))(u_0(x_2) + u_0(x_1))$ не равен нулю, а при $\varphi u_0^3(x_2) \neq \psi u_0^3(x_1)$ и $\varphi u_0(x_2) \neq \psi u_0(x_1)$ коэффициенты $\alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$, поэтому в силу теоремы 1 решение обратной задачи существует и единственно для любых $u_0 \in \mathcal{U}$. \square

Рассмотрим теперь случай нетривиального ядра $\ker L$. Для выполнения условий теоремы 1 необходимо, чтобы решения систем (9) были все одного знака. Из (10) следует, что для того, чтобы $\alpha, \beta > 0$, должно быть выполнено

$$\begin{cases} \varphi u_0^3(x_2) - \psi u_0^3(x_1) > 0 \\ \psi u_0(x_1) - \varphi u_0(x_2) > 0 \\ u_0(x_1)u_0^3(x_2) - u_0(x_2)u_0^3(x_1) > 0 \end{cases} \quad (11)$$

или

$$\begin{cases} \varphi u_0^3(x_2) - \psi u_0^3(x_1) < 0 \\ \psi u_0(x_1) - \varphi u_0(x_2) < 0 \\ u_0(x_1)u_0^3(x_2) - u_0(x_2)u_0^3(x_1) < 0, \end{cases} \quad (12)$$

а для того, чтобы $\alpha, \beta < 0$

$$\begin{cases} \varphi u_0^3(x_2) - \psi u_0^3(x_1) > 0 \\ \psi u_0(x_1) - \varphi u_0(x_2) > 0 \\ u_0(x_1)u_0^3(x_2) - u_0(x_2)u_0^3(x_1) < 0 \end{cases} \quad (13)$$

или

$$\begin{cases} \varphi u_0^3(x_2) - \psi u_0^3(x_1) < 0 \\ \psi u_0(x_1) - \varphi u_0(x_2) < 0 \\ u_0(x_1)u_0^3(x_2) - u_0(x_2)u_0^3(x_1) > 0. \end{cases} \quad (14)$$

Обозначим через \mathfrak{D}^+ область допустимых значений φ, ψ , при которых $\alpha > 0, \beta > 0$ (т.е. всегда верна одна из систем неравенств (11) или (12)), а через \mathfrak{D}^- область допустимых значений φ, ψ , при которых $\alpha < 0, \beta < 0$ (т.е. всегда верна одна из систем неравенств (13) или (14)). Введем множества

$$\mathfrak{A}^1 = \begin{cases} 0 < u_0(x_1) < u_0(x_2) \\ 0 < -u_0(x_2) < u_0(x_1) \\ u_0(x_1) < u_0(x_2) < 0 \\ 0 < -u_0(x_1) < u_0(x_2) \end{cases}$$

и

$$\mathfrak{A}^2 = \begin{cases} 0 < u_0(x_2) < -u_0(x_1) \\ u_0(x_2) < u_0(x_1) < 0 \\ 0 < u_0(x_2) < u_0(x_1) \\ 0 < u_0(x_1) < -u_0(x_2). \end{cases}$$

Оказывается, что

$$\mathfrak{D}^+ = \begin{cases} \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi < \psi < \left(\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\right)^3\varphi, \text{ если } u_0(x_1), u_0(x_2) \in \mathfrak{A}^1 \\ \left(\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\right)^3\varphi < \psi < \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi, \text{ если } u_0(x_1), u_0(x_2) \in \mathfrak{A}^2, \end{cases} \quad (15)$$

а

$$\mathfrak{D}^- = \begin{cases} \left(\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\right)^3\varphi < \psi < \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi, \text{ если } u_0(x_1), u_0(x_2) \in \mathfrak{A}^1 \\ \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi < \psi < \left(\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\right)^3\varphi, \text{ если } u_0(x_1), u_0(x_2) \in \mathfrak{A}^2. \end{cases} \quad (16)$$

Для примера найдем области допустимых значений φ и ψ , при которых решения $\alpha, \beta > 0$ в случае $\Delta > 0$, то есть разрешим систему (11). В зависимости от знаков $u_0(x_1)$ и $u_0(x_2)$ возможны четыре случая:

- (i) Пусть $u_0(x_1) > 0, u_0(x_2) > 0$. Тогда $u_0(x_1) + u_0(x_2) > 0$ и, для того, чтобы выполнялось $\Delta > 0$ необходимо $u_0(x_2) - u_0(x_1) > 0$, то есть получился случай $0 < u_0(x_1) < u_0(x_2)$. В этом случае система (11) эквивалентна неравенству

$$\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi < \psi < \frac{u_0^3(x_2)}{u_0^3(x_1)}\varphi.$$

- (ii) Пусть $u_0(x_1) > 0, u_0(x_2) < 0$. Тогда $u_0(x_2) - u_0(x_1) < 0$ и, для того, чтобы выполнялось $\Delta > 0$ необходимо $u_0(x_2) + u_0(x_1) > 0$, то есть получился случай $0 < -u_0(x_2) < u_0(x_1)$. В этом случае система (11) эквивалентна неравенству

$$\frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi < \psi < \frac{u_0^3(x_2)}{u_0^3(x_1)}\varphi.$$

- (iii) Пусть $u_0(x_1) < 0, u_0(x_2) > 0$. Тогда $u_0(x_2) - u_0(x_1) > 0$ и, для того, чтобы выполнялось $\Delta > 0$, необходимо $u_0(x_2) + u_0(x_1) < 0$, то есть получился случай $0 < u_0(x_2) < -u_0(x_1)$. В этом случае система (11) эквивалентна неравенству

$$\frac{u_0^3(x_2)}{u_0^3(x_1)}\varphi < \psi < \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi.$$

- (iv) Пусть $u(x_1) < 0$, $u(x_2) < 0$. Тогда $u(x_1) + u(x_2) < 0$ и для того, чтобы выполнялось $\Delta > 0$, необходимо $u(x_2) - u(x_1) < 0$, то есть получился случай $0 < -u(x_1) < -u(x_2)$. В этом случае система (11) эквивалентна неравенству

$$\frac{u_0^3(x_2)}{u_0^3(x_1)}\varphi < \psi < \frac{u_0(x_2)}{u_0(x_1)}\varphi.$$

Аналогично разрешаются системы (12) – (14).

Пусть $\mathfrak{D} = \mathfrak{D}^+ \cup \mathfrak{D}^-$. Из всего вышесказанного следует

Теорема 2.

- (i) Пусть $\lambda \neq (\frac{\pi k}{l})^2$. Тогда при любых $u_0 \in \mathfrak{U}$, $\varphi, \psi \in \mathbb{R}$ таких, что $u_0(0) \neq 0$, $u_0(l) \neq 0$, $u_0(0) \neq \pm u_0(l)$, $\varphi u_0^3(l) \neq \psi u_0^3(0)$ и $\varphi u_0(l) \neq \psi u_0(0)$ существует единственное решение обратной задачи (1), (3) – (4), (6) – (7).
- (ii) Пусть $\lambda = (\frac{\pi k}{l})^2$. Тогда при любых $u_0 \in \mathfrak{U}$, $\varphi, \psi \in \mathfrak{D}$ таких, что $u_0(0) \neq 0$, $u_0(l) \neq 0$, $u_0(0) \neq \pm u_0(l)$ и $\langle (\varphi u_0^3(l) - \psi u_0^3(0))u_0 + (\psi u_0(0) - \varphi u_0(l))u_0^3, \chi_k \rangle \geq 0$ существует единственное решение $u \in \mathfrak{U}$, $\alpha, \beta \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$, $\alpha\beta \in \mathbb{R}_+$ обратной задачи (1), (3) – (4), (7) – (8).

Литература

1. Свиридюк, Г.А. Квазистационарные траектории полулинейных динамических уравнений типа Соболева / Г.А. Свиридюк // Изв. РАН. Сер. «Математика». – 1993. – Т. 57, № 3. – С. 192 – 207.
2. Свиридюк, Г.А. Фазовое пространство начально-краевой задачи для уравнения Хоффа / Г.А. Свиридюк, В.О. Казак // Матем. заметки. – 2002. – Т. 71, № 2. – С. 292 – 297.
3. Свиридюк, Г.А. Сборка Уитни в фазовом пространстве уравнения Хоффа / Г.А. Свиридюк, И.К. Тринева // Изв. вузов. Математика. – 2005. – № 10. – С. 54 – 60.
4. Свиридюк, Г.А. Уравнения Хоффа на графах / Г.А. Свиридюк, В.В. Шеметова // Дифференц. уравнения. – 2006. – Т.42, № 1. – С.126 – 131.
5. Иванов, В.К. Дифференциально-операторные уравнения и некорректные задачи / В.К. Иванов, И.В. Мельникова, А.И. Филингов. – М.: Наука, 1995.
6. Романов, В.Г. Устойчивость в обратных задачах / В.Г. Романов. – М.: Науч. мир, 2005.
7. Fedorov, V.E. An inverse problem for linear Sobolev type equations / V.E. Fedorov, A.V. Urazaeva // J. Inv. Ill - Posed Problems. – 2004. – V. 12, № 5. – P. 1 – 9.
8. Свиридюк, Г.А. Обратная задача для уравнений Баренблатта – Желтова – Кочиной на графе / Г.А. Свиридюк, А.А. Баязитова // Неклассические уравнения математической физики: сб. тр. междунар. конф. «Дифференциальные уравнения, теория функций и приложения, посвящ. 100-летию со дня рождения акад. И.Н. Векуа». – Новосибирск, 2007. – С. 244 – 250.

Кафедра уравнений математической физики,
Южно-Уральский государственный университет
alfiya@math.susu.ac.ru

Поступила в редакцию 10 марта 2008 г.