

ИНТЕГРО-ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ СВЕРТКИ НА КОНЕЧНОМ
ПРОМЕЖУТКЕ С ЯДРОМ, ИМЕЮЩИМ ЛОГАРИФИЧЕСКУЮ ОСОБЕННОСТЬ

При исследовании явления дифракции волн на препятствиях в форме отрезка метод функции Грина приводит к интегральным уравнениям свертки. Для волновых явлений, описываемых в стационарном режиме уравнением Гельмгольца, такие интегральные уравнения широко известны [1]. Ядра в этих уравнениях имеют логарифмическую особенность. Однако при исследовании дифракции волн, описываемых дифференциальными уравнениями более высокого, чем оператор Гельмгольца, порядка, класс уравнений свертки расширяется. Так, задача дифракции изгибных волн в тонкой упругой пластине, описываемых уравнением четвертого порядка, на конечной прямолинейной трещине сводится к интегральным уравнениям с гиперсингулярными ядрами [2] (Особенности $\partial^2/\partial x^2 \ln|x-t|$ и $\partial^4/\partial x^4 \ln|x-t|$). При переходе к уточненным моделям колебаний пластин и оболочек [3] могут возникать интегральные уравнения, имеющие более высокие сингулярности ядер. Во всех этих случаях интегралы должны пониматься в некотором обобщенном смысле.

В работе проводится исследование свойств решений уравнений свертки на отрезке с ядрами вида:

$$K(x, t) = \partial^{2n}/\partial x^{2n} (\ln|x-t| + K'(x-t)) \quad (1)$$

В формуле (1) параметр n принимает целые положительные значения. Функция K' представима в виде

$$K'(s) = a(s^2) \ln|s| + b(s^2), \quad (2)$$

где $a(z)$ и $b(z)$ - бесконечно дифференцируемые, убывающие на бесконечности функции и $a(0) = 0$. Кроме того, предполагается, что Фурье-символ ядра является секториальным, то есть имеет знакоопределенную проекцию на некоторое направление в комплексной плоскости. Для указанных уравнений устанавливаются теоремы существования и единственности решений в определенных пространствах, исследуются свойства гладкости решений.

Процедура регуляризации интегральных уравнений с ядрами (1) состоит в смене порядка интегрирования и дифференцирования, что

приводит к интегро-дифференциальным уравнениям

$$\frac{d^{2n}}{dx^{2n}} \int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) \psi(t) dt = f(x), \quad |x| < 1. \quad (3)$$

При $n = 0$ разрешимость уравнений (3) исследована в [1], гладкость решений для случая ядер (I) с $\alpha(z) \equiv 0$ исследована в [4]. В частности в этих работах показано, что для интегральных уравнений

$$\int_{-1}^1 (\ln|x-t| + M(x,t)) \psi(t) dt = f(x), \quad |x| < 1, \quad (4)$$

с функцией $M(x,t)$, удовлетворяющей условию Гельдера по обоим переменным, возможны две ситуации:

1. интегральное уравнение однозначно разрешимо для любой гладкой $f(x)$;
2. существует отличное от нуля решение $\Phi(x)$ однородного уравнения, связанного (4). Для разрешимости (4) необходимо и достаточно выполнения условия

$$\int_{-1}^1 \Phi(x) f(x) dx = 0.$$

При этом решение $\psi(t)$ содержит однопараметрический произвол.

ЛЕММА I. Для интегрального уравнения (4) с разностным ядром $M(x,t) = K'(x-t)$ и секториальным символом реализуется лишь случай I.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Поскольку ядро является разностным, связанное уравнение совпадает с исходным

$$\int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) \psi(t) dt = 0, \quad |x| < 1. \quad (5)$$

Умножим уравнение (5) на $\overline{\Phi(x)}$ (черта - символ комплексного сопряжения) и проинтегрируем по x . После перехода к преобразованию Фурье имеем

$$\int_0^{\infty} k(\tau) |v(\tau)|^2 d\tau = 0, \quad v(\tau) = \int_{-1}^1 \psi(x) e^{i\tau x} dx.$$

Откуда с учетом секториальности $k(\tau)$ приходим к $v(\tau) \equiv 0$ и,

следовательно, $\varphi(t) \equiv 0$. То есть союзное уравнение не имеет отличного от нуля решения.

Относительно структуры и гладкости решений воспользуемся следующим результатом [4] (утверждение несколько загрублено): Решение интегрального уравнения

$$\int_{-1}^1 (\ln|x-t| + L(x-t)) \varphi(t) dt = f(x), \quad |x| < 1$$

для $L(s) \in C^\infty$ и $f(x) \in C^{M+2}[-1, 1]$ представимо в виде

$$\varphi(t) = \frac{\chi(t)}{\sqrt{1-t^2}}, \quad (6)$$

где $\chi(t) \in C^M[-1, 1]$.

Обобщим этот результат для интегральных уравнений вида (2) $n=0$.

ЛЕММА 2. Если интегральное уравнение

$$\int_{-1}^1 \ln|x-t| \sum_{\ell=0}^N \mu_\ell (x-t)^\ell \varphi(t) dt = f(x),$$

безусловно разрешимо, то его решение для любого $f(x)$ из $C^{M+2}[-1, 1]$ представимо в виде (6).

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Ядро уравнения может быть легко переписано в виде

$$\sum_{\ell=0}^N \mu_\ell \frac{d^{N-\ell}}{dx^{N-\ell}} (\ln|x-t|(x-t)^N) + R(x-t),$$

где R - некоторый полином. Меняя порядок дифференцирования и интегрирования, относительно функции

$$w(x) \equiv L^N \varphi \equiv \int_{-1}^1 \ln|x-t|(x-t)^N \varphi(t) dt$$

получим дифференциальное уравнение

$$\sum_{\ell=0}^N \mu'_\ell \frac{d^{N-\ell}}{dx^{N-\ell}} w(x) = f(x) - \int_{-1}^1 R(x-t) \varphi(t) dt.$$

Поскольку правая часть этого уравнения лежит в $C^{M+2}[-1, 1]$,

решение $w(x)$ является функцией из C^{N+M+2} и $d^N w(x)/dx^N \in C^{M+2}$. Выражение $d^N L^N \varphi(x)/dx^N$ будем теперь понимать как результат действия на функцию $\varphi(t)$ оператора $L^0 \equiv d^N L^N/dx^N$ с ядром $\ln|x-t| + \text{const}$. Таким образом, функция $\varphi(t)$ является решением интегрального уравнения $L^0 \varphi = w(x)$ с правой частью $w(x)$ из $C^{M+2}[-1,1]$. Как было отмечено выше, решение такого уравнения представимо в требуемом виде.

ЛЕММА 3. Решение интегрального уравнения

$$\int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) \varphi(t) dt = f(x),$$

где K' имеет вид (2), для любого $f(x)$ из $C^{M+2}[-1,1]$, представимо в виде (6).

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Предположим обратное. Пусть N -я производная $\chi(t)$ разрывна. Тогда разложим $\alpha(s)$ в ряд Тейлора и удержим в левой части $N+1$ член, а остаток перенесем в правую вместе со сверткой $\varphi(t)$ с $\beta(t)$. Выполняя дифференцирование под знаком интеграла, легко показать, что правая часть является функцией из $C^{N+2}[-1,1]$ и, согласно лемме 2, $\chi \in C^N[-1,1]$. Таким образом, мы пришли к противоречию, что ввиду единственности решения и доказывает лемму.

Теперь вернемся к интегро-дифференциальным уравнениям (3) при $n > 0$. Обобщая представление (6), введем для решений следующие пространства функций на отрезке $[-1,1]$. Будем говорить, что функция $\varphi(t) \in S_n$, если она представима в виде

$$\varphi(t) = (1-t^2)^{\delta_n} \psi(t), \quad \delta_n = n-1+\varepsilon, \quad \varepsilon > 0, \quad \psi \in C^1[-1,1]. \quad (7)$$

ТЕОРЕМА. Решение интегрального уравнения (3) в пространстве S_n для любой непрерывной $f(x)$ существует и единственное. При этом в представлении (7) $\varepsilon = 1/2$, а функция $\psi(t) \in C^M[-1,1]$, где $M = N-2+n$ для $f(x) \in C^N[-1,1]$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Для $n=0$ утверждение теоремы объединяет леммы I и 3. Для $n > 0$ доказательство проведем по индукции.

Пусть теорема верна для некоторого $n=n'$. Интегрируя (3) дважды по x имеем

$$\frac{d^{2n'}}{dx^{2n'}} \int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) \varphi(t) dt = F(x) + c_0 + c_1 x.$$

Согласно предположению о справедливости теоремы для $n=n'$,

решение $\varphi(x)$ представим в виде $\varphi(x) = (1-x^2)^{n-1/2} \chi(x)$ с функцией $\chi(x)$ из $C^{N-2+n'}[-1,1]$, для доказательства теоремы остается показать, что постоянные интегрирования C_0 и C_1 могут быть подобраны так, чтобы выполнялись условия

$$\chi(\pm 1) = 0. \quad (8)$$

Используя решения $\varphi_I(t)$, $\varphi_0(t)$ и $\varphi_1(t)$ интегро-дифференциальных уравнений

$$\frac{d}{dx} \frac{2n'}{2n'} \int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) \begin{pmatrix} \varphi_I(t) \\ \varphi_0(t) \\ \varphi_1(t) \end{pmatrix} dt = \begin{pmatrix} F(x) \\ 1 \\ x \end{pmatrix}, \quad (9)$$

условия (7) удобно переписать в виде

$$\begin{aligned} C_0 \chi_0(+1) + C_1 \chi_1(+1) &= \chi_I(+1), \\ C_0 \chi_0(-1) + C_1 \chi_1(-1) &= \chi_I(-1). \end{aligned} \quad (10)$$

Здесь $\chi_0(t)$, $\chi_1(t)$ и $\chi_I(t)$ - функции из представления (7) для решений $\varphi_0(t)$, $\varphi_1(t)$ и $\varphi_I(t)$ соответственно.

Поскольку $\chi_0(t)$ - четная, а $\chi_1(t)$ - нечетная функции, определитель системы (10) отличен от нуля в том случае, если $\chi_0(\pm 1) \neq 0$ и $\chi_1(\pm 1) \neq 0$, то есть $\varphi_0(t)$ и $\varphi_1(t) \notin S_{n'+1}$.

Для доказательства этого факта произведем в (8) для φ_0 и φ_1 интегрирование по частям, а затем продифференцируем уравнения по x

$$\frac{d}{dx} \frac{2n'}{2n'} \int_{-1}^1 (\ln|x-t| + K'(x-t)) d\varphi_j(t)/dt dt = j, \quad |x| < 1.$$

Откуда, предположив, что $\varphi_0 \in S_{n'+1}$, приходим, ввиду единственности решения, к $\varphi_0(t) \equiv 0$, противоречащему (9). Для

φ_1 такое представление приводит к

$$\varphi_1(t) = \int_{-1}^t \varphi_0(t') dt'. \quad (II)$$

Домножим уравнение (9) для φ_0 на $\overline{\varphi_0(x)}$ и проинтегрируем по x на интервале $[-1,1]$. С учетом (II) имеем

$$\int_{-1}^1 \overline{\varphi_0(x)} \frac{d^{2n'}}{dx^{2n'}} \int_{-1}^1 (\ln|x-t| + \kappa'(x-t)) \varphi_0(t) dt dx =$$

$$= \int_{-1}^1 \overline{\varphi_0(t)} dt = \lim_{t \rightarrow 1} \overline{\varphi_1(t)} = 0.$$

Производя n' -кратное интегрирование по частям (внеинтегральные члены отсутствуют ввиду $\varphi_0 \in S_{n'}$) и переходя к преобразованию Фурье-ядра, имеем

$$\int_0^{\infty} \kappa(\omega) |u(\omega)|^2 d\omega = 0,$$

где

$$u(\omega) = \int_{-1}^1 e^{-i\omega t} d^{n'} \varphi_0(t) / dt^{n'} dt.$$

С учетом свойства секториальности символа это дает $u(\omega) \equiv 0$ и, следовательно, $d^{n'} \varphi_0(t) / dt^{n'} \equiv 0$, что противоречит структуре (7) решения уравнения (9). Таким образом предположение неверно, то есть решения $\varphi_0(t)$ и $\varphi_1(t)$ не лежат в $S_{n'+1}$.

Существование в $S_{n'+1}$ и единственность решения интегродифференциального уравнения (3) для $n = n'+1$ при любой гладкой правой части доказаны. Докажем свойство гладкости функции $\psi(t)$ в представлении (7) этого решения. Очевидно, что для $f(x) \in C^N[-1,1]$ функция $\Gamma(x) \in C^{N+2}[-1,1]$ и, согласно предположению о справедливости теоремы для $n = n'$, $\chi(t) \in C^{N+n'}[-1,1]$. Очевидно, что после деления $\chi(t)$ на $1-t^2$, показатель гладкости может уменьшиться лишь на единицу, то есть $\psi(t) \in C^{N-1+n'}[-1,1]$.

Таким образом, теорема доказана для $n = n'+1$ и, тем самым, ввиду её справедливости для $n=0$ - для любого положительного n .

Литература

1. Гахов Ф.Д. Краевые задачи. М. 1977.
2. Андронов И.В. Рассеяние изгибной волны на конечной прямолинейной трещине в упругой пластине. ПММ, 1990, Т.54, вып.2. С.312-321.

3. Б о б р о в н и ц к и й Ю.И., М а л ь ц е в К.И. Инженерные колебания стержней. Акуст.ж., 1983, Т.29, вып.4, С.428-434.
4. В о р о в и ч И.И., А л е к с а н д р о в В.М., Б а б е ш к о В.А. Неклассические смешанные задачи теории упругости. М., 1974.

I.V.Andronov. Integro-differential equations of the convolution on a finite interval with a kernel having logarithmic singularity.

Integro-differential equations of the convolution are examined

$$\frac{d^{2n}}{dx^{2n}} \int_{-1}^1 (\alpha((x-t)^2) \ln|x-t| + \beta((x-t)^2)) \varphi(t) dt = f(x).$$

Here functions $\alpha(s)$ and $\beta(s)$ belong to C^∞ and decrease at infinity. The Fourier transform of the kernel is supposed to be sectorial, i.e. it has a positive projection on some direction in complex plane. The theorem of existence and uniqueness of solutions in spaces defined by the representation

$$\varphi(t) = (1-t^2)^{\delta_n} \psi(t), \quad \delta_n = n-1+\varepsilon \quad \varepsilon > 0, \quad \psi \in C^1[-1,1],$$

is proved. The proprieties of continuity of solutions are established.