

**ЗАДАЧА ОПРЕДЕЛЕНИЯ
КОЭФФИЦИЕНТА ШЕРОХОВАТОСТИ
ДЛЯ ПОТОКА В ОТКРЫТОМ РУСЛЕ**

UDK 532.54:517.925
 А в У. ИММИГРОНОХ О
 (1.1) РИИЭШОНТОО О
 (8.1)
 (1.1) ИМЭТОНО РИД МЭДЭЭН

Т. П. Пухначева

Новосибирский государственный университет, 630090 Новосибирск

Описание нестационарного потока жидкости в открытом канале обычно основывается на одномерной системе уравнений Сен-Венана [1, 2]. Адекватность этой математической модели реальности в значительной степени зависит от точности задания физических параметров, которые она в себя включает. В частности, одним из самых важных параметров является коэффициент Шези или выражающийся через него коэффициент шероховатости. И именно этот параметр трудно измерить непосредственно. Часто коэффициент шероховатости считают константой, среднее значение которой определяется из натуральных наблюдений с помощью формулы Шези [1, 2]. Другой подход был предложен в [3], где использована серия натуральных наблюдений для построения разрешающей функции. Затем эта функция минимизировалась, и ее минимальное значение принималось за константу шероховатости.

В данной работе предполагается, что коэффициент Шези — функция, зависящая от пространственной переменной. Задача определения этой функции рассматривается как коэффициентная обратная задача для гиперболической системы. Теория такого типа задач была развита в [4].

1. Постановка задачи. Рассмотрим систему уравнений Сен-Венана при следующих предположениях: поток имеет докритическую скорость v , русло прямоугольной формы с постоянным сечением и нулевым уклоном дна. Ширина свободной поверхности B — известная константа. Эта специальная модель позволяет упростить математические выкладки. Более общий случай и необходимые изменения в доказательстве рассмотрены в п. 4.

Обозначим через t время, x — координату вдоль русла, $h(x, t)$ — уровень свободной поверхности, который при нулевом уклоне дна совпадает с глубиной, $Q(x, t)$ — расход потока, g — ускорение силы тяжести. Предполагаем, что сухое русло отсутствует; это означает, что $h > 0$ для всех x и t .

Коэффициент Шези $C(x)$, определяющий силу трения, может иметь разную форму в зависимости от используемой гидравлической формулы. Например, коэффициент шероховатости $n(x)$ можно связать с $C(x)$ с помощью формулы Маннинга (Штриклера): $C = R^{1/6}/n(x)$ ($R = R(h)$ — гидравлический радиус). Предположим, что Q является функцией постоянного знака. Без потери общности можно полагать $Q > 0$. Докритическая скорость течения позволяет считать число Фруда $Fr = (v^2/gh_{cp})$ много меньшим единицы. Следовательно, конвективным членом $\partial(v^2/2g)/\partial x$, входящим в уравнение динамического равновесия, можно пренебречь. При этих предположениях система уравнений Сен-Венана имеет вид

$$B \frac{\partial h}{\partial t} + \frac{\partial Q}{\partial x} = \hat{n}, \quad \frac{\partial Q}{\partial t} + gBh \frac{\partial h}{\partial x} = -\frac{1}{C^2(x)} \frac{Q^2}{h} \frac{g}{BR}. \quad (1.1)$$

Коэффициент Шези $C(x)$, входящий в правую часть, подлежит определению. Введем функцию $a(x) \equiv 1/C^2(x)$.

Рассмотрим для системы (1.1) начально-краевую задачу

$$h(0, t) = f_1(t), \quad Q(0, t) = f_2(t), \quad f_1, f_2 \in C^2[0, 2T], \quad f_1, f_2 > 0; \quad (1.2)$$

$$h(x, T) = \varphi_0(x), \quad \varphi_0 \in C^2[0, L], \quad \varphi_0 > 0, \quad 0 \leq x \leq L, \quad 0 \leq t \leq 2T \quad (1.3)$$

с конечными T и L .

Соотношения (1.1), (1.2) представляют собой обычную задачу Коши по переменной x для квазилинейной гиперболической системы, будем называть ее *прямой задачей*. Условие (1.3) необходимо для разрешимости обратной задачи.

Введем для системы (1.1) соответствующие инварианты Римана:

$$r = \frac{2}{3}Bg^{1/2}h^{3/2} + Q, \quad s = -\frac{2}{3}Bg^{1/2}h^{3/2} + Q.$$

Функции Q и h могут быть легко выражены через r и s :

$$Q = \frac{r+s}{2}, \quad h = \left[\frac{3(r-s)}{4Bg^{1/2}} \right]^{2/3}.$$

Прямую задачу (1.1), (1.2) для инвариантов Римана запишем в виде задачи Коши по x :

$$\frac{\partial r}{\partial x} + u(r-s) \frac{\partial r}{\partial t} = -a(x)v(r,s), \quad \frac{\partial s}{\partial x} - u(r-s) \frac{\partial s}{\partial t} = a(x)v(r,s); \quad (1.4)$$

$$r(0, t) = \frac{2}{3}Bf_1(t)(gf_1(t))^{1/2} + f_2(t) = r_0(t), \quad (1.5)$$

$$s(0, t) = -\frac{2}{3}Bf_1(t)(gf_1(t))^{1/2} + f_2(t) = s_0(t).$$

Здесь

$$u(r-s) = (gh(r,s))^{-1/2} = \left(\frac{4Bg}{3(r-s)} \right)^{1/3}; \quad v(r,s) = \frac{Q^2(r,s)}{h(r,s)} \frac{g}{BR} = \frac{(r+s)^2}{(r-s)} \frac{g}{3R}.$$

Вместо (1.3) дополнительное условие запишем в форме

$$r(x, T) - s(x, T) = \frac{4}{3}Bg^{1/2}(\varphi_0(x))^{3/2} \equiv \varphi(x). \quad (1.6)$$

Хорошо известно, что задача (1.1), (1.2) в терминах Q , h и задача (1.4), (1.5) в терминах r , s эквивалентны. Заметим, что условие (1.2) обеспечивает справедливость неравенств $u > 0$, $v > 0$, по крайней мере, для малых x .

Далее будем называть *обратной задачей* задачу определения функций $r(x, t)$, $s(x, t)$, $a(x)$, удовлетворяющих соотношениям (1.4)–(1.6).

Переход от искомым функций к инвариантам Римана может быть сделан для любой квазилинейной гиперболической системы с двумя независимыми переменными. При исследовании системы (1.1) использован конкретный вид функций $r(x, t)$ и $s(x, t)$, а также то, каким образом входит искомый коэффициент $a(x)$ в правую часть. Это позволяет, во-первых, предложить дополнительное условие, имеющее разумный физический смысл, во-вторых, легко получить дополнительное соотношение для определения $a(x)$. Поэтому, хотя все проведенные ниже рассуждения можно применять к достаточно произвольной квазилинейной гиперболической системе, в каждом конкретном случае это требует отдельного изучения.

2. Существование и единственность решения. Решение обратной задачи (1.4)–(1.6) тесно связано с решением прямой задачи (1.4)–(1.5). Прямая задача была исследована многими авторами. В частности, в [5] выяснены условия разрешимости и указана область существования решения; для этого был сконструирован итеративный процесс и установлена его сходимость. Там же показано, что решение будет равномерно ограниченным вместе со вторыми производными, и найдена область, в которой решение будет

единственным для всех итераций. Используя эти результаты, получим следующие необходимые условия разрешимости обратной задачи.

Лемма. Для разрешимости обратной задачи (1.1)–(1.3) необходимо, чтобы начальные и граничные данные (1.2), (1.3) удовлетворяли условиям

$$\varphi_0(x) \in C^2[0, L], \quad \frac{\partial^k \varphi_0(0)}{\partial x^k} = \frac{\partial^k f_1(T)}{\partial t^k} \quad (k = 0, 1, 2),$$

$$a(0) \frac{g}{BR} \frac{f_1^2(T)}{f_2(T)} + f_2'(T) + gB\varphi_0(0)\varphi_0'(0) = 0.$$

Здесь и ниже штрих означает производную. Последнее равенство может быть использовано для определения величины $a(0)$.

Характеристики $t_r(x, t, \xi)$, $t_s(x, t, \xi)$ системы (1.4) являются решениями задачи Коши:

$$\frac{\partial t_r}{\partial \xi} = u(r(\xi, t_r(\xi, x, t)) - s(\xi, t_r(\xi, x, t))), \quad \frac{\partial t_s}{\partial \xi} = -u(r(\xi, t_s(\xi, x, t)) - s(\xi, t_s(\xi, x, t))),$$

$$t_r(x, x, t) = t, \quad t_s(x, x, t) = t.$$

Обозначим через U множество функций $f(x, t) \in C^2[0, L] \times [0, 2T]$ таких, что $\|f\|_{C^2} < M$. Для U определим область $G(M)$ существования решения обратной задачи: $G(M) = \{0 \leq x \leq L, T_1(\xi) \leq t \leq T_2(\xi)\}$, где $T_1(\xi)$, $T_2(\xi)$ удовлетворяют следующим задачам Коши:

$$\frac{\partial T_1}{\partial \xi} = \max\{u\}, \quad T_1(0) = 0, \quad \frac{\partial T_2}{\partial \xi} = -\max\{u\}, \quad T_2(0) = 2T.$$

Теорема 1. Пусть заданы функции f_1 , f_2 , φ_0 , удовлетворяющие условиям леммы. Тогда можно указать положительные константы L_1 и T_1 такие, что задача (1.4)–(1.6) имеет единственное решение в области $G_1(M) \subseteq G(M)$, удовлетворяющее условиям

$$a(x) \in C^1[0, L_1], \quad r, s \in C^2(G_1(M)).$$

ПОКАЗАТЕЛЬСТВО. Определим новые функции p и h следующим образом: $p = \partial r / \partial t$, $q = \partial s / \partial t$. Соотношения, которым они удовлетворяют, легко получить из (1.4), (1.5) дифференцированием по t :

$$\frac{\partial p}{\partial x} + u(r - s) \frac{\partial p}{\partial t} = -a(x)v_1(r, s, p, q) - u_1(r, s, p, q), \quad (2.1)$$

$$\frac{\partial q}{\partial x} - u(r - s) \frac{\partial q}{\partial t} = a(x)v_1(r, s, p, q) + u_1(r, s, p, q), \quad p(0, t) = r_0'(t), \quad q(0, t) = s_0'(t).$$

Здесь $v_1 = (\partial v / \partial r)p + (\partial v / \partial s)q$; $u_1 = u'(r - s)(p - q)$.

Дополнительное условие для p , q , аналогичное (1.6), также нетрудно вывести из (1.4)–(1.6):

$$p(x, T) + q(x, T) = \frac{-2a(x)v(r(x, T), s(x, T)) - \varphi'(x)}{u(r(x, T) - s(x, T))}.$$

Это соотношение позволяет выразить функцию $a(x)$ с помощью равенства

$$-a(x) = \frac{[(p(x, T) + q(x, T))u(r(x, T) - s(x, T))] + \varphi'(x)}{2v(r(x, T), s(x, T))} \quad (2.2)$$

и, следовательно, исключить ее из системы. Для дальнейшей записи удобнее использовать символические обозначения. Введем векторы-столбцы $W(x, t) = (r(x, t), s(x, t), p(x, t), q(x, t))$, $W_0(t) = (r_0(t), s_0(t), r_0'(t), s_0'(t))$, диагональную матрицу $D(W) = \text{diag}(u(r - s))$,

$-u(r-s)$, $u(r-s)$, $-u(r-s)$) и вектор-столбец R , компонентами которого являются правые части уравнений (1.4), (2.1) после замены $a(x)$ выражением (2.2). В итоге приходим к соотношениям

$$\frac{\partial W(x,t)}{\partial x} + D(W(x,t)) \frac{\partial W(x,t)}{\partial t} = R(W(x,t), W(x,T)), \quad W(0,t) = W_0(t). \quad (2.3)$$

Эта система не является системой дифференциальных уравнений в обычном смысле, так как в правую часть входят величины $W(x,T)$. Тем не менее ее можно исследовать обычными методами, поскольку она допускает интегрирование вдоль характеристик. Проинтегрировав вдоль характеристик, получим систему интегральных уравнений с переменным верхним пределом x . Наметим только основные шаги в доказательстве, аналогичном доказательству, приведенному в [5, гл. 1, § 8]. Единственность решения системы (2.3) следует из единственности решения соответствующей линейной системы для разностей двух решений. Существование решения можно показать с помощью итерационного процесса

$$\frac{\partial W^{k+1}(x,t)}{\partial x} + D(W^k(x,t)) \frac{\partial W^{k+1}(x,t)}{\partial t} = R(W^k(x,t), W^k(x,T)), \quad W^{k+1}(0,t) = W_0(t).$$

Для этого необходимо расширить систему дифференцированием всех уравнений по x , затем с помощью мажорирующей системы показать сходимость итераций и необходимую гладкость предельного решения $W \in C^1(G_1(M))$. Следовательно, $r, s \in C^2(G_1(M))$, $a \in C^1[0, L_1]$.

3. Оценка условной устойчивости. Оценим неизвестную функцию $a(x)$ посредством заданных функций при некоторых априорных предположениях. Функции r, s, φ назовем принадлежащими классу $K(\nu, M, L, T)$, если неравенства $(\|r\|, \|s\|, \|\varphi\|) < M$, $\min(r+s) \geq \nu > 0$ имеют место для нормы C^2 на интервалах $[0, 2T]$ и $[0, L]$ соответственно. Константа M предполагается универсальной для всего класса. Введем аналогичный класс $K_1(M_1, L)$ для функций $a(x)$, удовлетворяющих условию $\|a\|_{C^1[0,L]} \leq M_1$.

Теорема 2. Пусть имеется два коэффициента $(a^1(x), a^2(x))$, являющиеся решениями обратных задач с соответствующими данными r_0^1, s_0^1, φ^1 и r_0^2, s_0^2, φ^2 . Если $a^1, a^2 \in K_1(M_1, L)$ и $r_0^1, s_0^1, \varphi^1, r_0^2, s_0^2, \varphi^2 \in K(\nu, M, L, T)$, то справедлива оценка

$$\|a^1 - a^2\|_C \leq C(\|r_0^1 - r_0^2\|_{C^1} + \|s_0^1 - s_0^2\|_{C^1} + \|\varphi^1 - \varphi^2\|_{C^1}),$$

где константа C зависит только от ν, M, M_1, L, T .

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО. Для коэффициентов $a^1(x)$ и $a^2(x)$ можно получить векторы W^1 и W^2 как решения соответствующей прямой задачи (2.3). Обозначим $W = W^1 - W^2$. Вектор-функция W удовлетворяет линейным соотношениям:

$$\frac{\partial W}{\partial x} + D(\bar{W}^1) \frac{\partial W}{\partial t} = \langle W, e \rangle \frac{\partial W^1}{\partial t} + EW, \quad W_0(0,t) = \bar{w}_0^1(t) - W_0^2(t). \quad (3.1)$$

Здесь $e = e(W^1, W^2)$ — новый вектор-столбец; $E = E(W^1, W^2)$ — новая матрица; угловые скобки означают скалярное произведение. Компоненты вектора e являются элементарными функциями компонент векторов $W^1(x,t), W^2(x,t)$. Элементы матрицы E — элементарные функции компонент векторов $W^1(x,t), W^2(x,t), W^1(x,T), W^2(x,T)$. Точное представление ввиду его громоздкости не приводится; для дальнейшего анализа существенно только то, что вектор $e(x,t)$ и матрица $E(x,t)$ принадлежат $C^1(G)$. Дифференцируя вдоль характеристик, приходим от (3.1) к системе интегральных уравнений:

$$W(x,t) = W_0(t_1(x,t)) + \int_0^x \left[\langle W, e \rangle \frac{\partial W^1}{\partial t} + EW \right] (\xi_i, x, t) d\xi_i \quad (3.2)$$

(индекс i обозначает соответствующую характеристику). Введем норму для функции $f(x, t)$:

$$\|f\|(x) = \max_{0 < t < T} (|f(x, t)|, |\partial f(x, t)/\partial t|),$$

стандартную норму для вектора:

$$\|W\|(x) = \sum_i \|(W)_i\|(x).$$

Пусть C_i — различные константы. Уравнение (3.2) с помощью обычной техники (см. [4]) приводит к оценке $\|W\|(x) \leq C_1 \|W_0\|_{C^1}$. Затем из (2.2) нетрудно получить неравенство

$$|a^1(x) - a^2(x)| \leq C_2 \|W\|(x) + C_3 \|\varphi^1 - \varphi^2\|_{C^1},$$

которое и дает необходимую оценку.

4. Некоторые обобщения. При постановке задачи в п. 2 сделан ряд предположений для облегчения математических выкладок. Рассмотрим более общие случаи постановки задачи.

Ширина свободной поверхности может быть функцией от x ($B = B(x)$). Это приведет к появлению нового члена в правой части (1.4):

$$\frac{\partial r}{\partial x} + u(r-s) \frac{\partial r}{\partial t} = -a(x)v(r,s) + \frac{\partial B}{\partial x} v_2(r,s), \quad \frac{\partial s}{\partial x} - u(r-s) \frac{\partial s}{\partial t} = a(x)v(r,s) + \frac{\partial B}{\partial x} v_2(r,s).$$

Если функция $B(x)$ достаточно гладкая (например, $B(x) \in C_2[0, L]$), изменений в доказательствах теорем 1 и 2 не будет.

Можно исследовать поведение потока не только в прямоугольном русле. Пусть, например, русло имеет произвольную форму, $B = B(h, x)$. Обозначим через $z(x, t)$ уровень свободной поверхности воды, $z_b(x)$ — уровень дна в точке x и введем параметр площади поперечного сечения русла

$$\omega(z, x) = \int_0^{h(z, x)} B(\xi, x) d\xi, \quad h(z, x) = z - z_b(x).$$

Тогда инварианты Римана должны быть введены формулами

$$r = \int_0^z (gB(\xi, x)\omega(\xi, x))^{1/2} d\xi + Q(x, t), \quad s = - \int_0^z (gB(\xi, x)\omega(\xi, x))^{1/2} d\xi + Q(x, t).$$

Вместо уравнения (1.4) получим

$$\frac{\partial r}{\partial x} + \left(\frac{g\omega}{B}\right)^{1/2} \frac{\partial r}{\partial t} = -a(x)v(r,s) + g\omega \int_0^z \frac{\partial}{\partial x} (gB\omega)^{1/2} d\xi,$$

$$\frac{\partial s}{\partial x} - \left(\frac{g\omega}{B}\right)^{1/2} \frac{\partial s}{\partial t} = a(x)v(r,s) + g\omega \int_0^z \frac{\partial}{\partial x} (gB\omega)^{1/2} d\xi.$$

Дополнительная информация (1.5) в этом случае также имеет более сложную форму:

$$r(x, T) - s(x, T) = 2 \int_0^{\varphi_0} (gB(\xi, x)\omega(\xi, x))^{1/2} d\xi = \varphi(x).$$

Тем не менее все установленные выше результаты остаются верными и для такой постановки задачи.

Следующее замечание касается дополнительной информации (1.3). Измерения уровня поверхности воды можно проводить не только на прямых $t = T$, но и на более общих прямых линиях на плоскости x, t . Пусть имеется наблюдатель, который движется с заданной постоянной скоростью v_0 вдоль канала из точки x_0 . Предполагаем, что v_0 может отличаться от скорости потока. Тогда дополнительная информация должна быть задана как функция $h(x, (x - x_0)/v_0) = \varphi_0(x)$.

Автор благодарит О. Ф. Васильева и А. Ф. Воеводина за постановку задачи и полезные обсуждения.

ЛИТЕРАТУРА

1. Чугаев Р. Р. Гидравлика. Л.: Энергоиздат, 1982.
2. Henderson F. M. Open Channel Flow. London: Collier-Macmillan Ltd., 1966.
3. Воеводин А. Ф., Никифоровская В. С. Численный метод решения некоторых обратных задач гидравлики // Водные ресурсы. 1981. Т. 3. С. 114–118.
4. Романов В. Г. Обратные задачи математической физики. М.: Наука, 1984.
5. Рождественский Б. Л., Яненко Н. Н. Системы квазилинейных уравнений и их приложения к газовой динамике. М.: Наука, 1978.

*Поступила в редакцию 24/I 1996 г.,
в окончательном варианте — 19/III 1996 г.*
