

ЯВНЫЙ ВИД РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ КОШИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ДВИЖЕНИЯ ГРУНТОВЫХ ВОД СО СВОБОДНОЙ ПОВЕРХНОСТЬЮ

Х.Г. УМАРОВ

Аннотация. Для линейного дифференциального уравнения в частных производных, моделирующего эволюцию свободной поверхности фильтрующейся жидкости

$$\lambda u_t - \Delta_2 u_t = \alpha \Delta_2 u - \beta \Delta_2^2 u + f,$$

где $u(x, y, t)$ — искомая функция, характеризующая напор жидкости, $f = f(x, y, t)$ — заданная функция, учитывающая внешнее воздействие на фильтрационный поток, $\Delta_2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$ — дифференциальный оператор Лапласа, λ, α, β — положительные постоянные зависящие от свойств водоносного грунта, получен явный вид решения задачи Коши в пространстве $L_p(R^2)$, $1 < p < +\infty$, сведением рассматриваемой задачи фильтрации к решению абстрактной задачи Коши в банаховом пространстве. По временной переменной t решение соответствующего однородного уравнения удовлетворяет полугрупповому свойству. Из полученной оценки решения задачи Коши в пространстве $L_p(R^2)$, $1 < p < +\infty$, следует непрерывная зависимость решения от начального данного на любом конечном временном отрезке.

Ключевые слова: свободная поверхность фильтрующейся жидкости, сильно непрерывные полугруппы операторов.

Рассмотрим в области $(x, y) \in R^2$, $0 < t \leq T < +\infty$, линейное дифференциальное уравнение в частных производных, моделирующее эволюцию свободной фильтрующейся жидкости [1]

$$(\lambda I - \Delta_2)u_t = \alpha \Delta_2 u - \beta \Delta_2^2 u + f, \quad (1)$$

где $u = u(x, y, t)$ — искомая функция, характеризующая напор жидкости; $f = f(x, y, t)$ — заданная функция, учитывающая внешнее воздействие на фильтрационный поток: инфильтрацию, испарение, перетоки из нижележащего прослоя и т.д.; $\Delta_2 = \partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2$ — дифференциальный оператор Лапласа; I — тождественный оператор; λ, α, β — положительные постоянные зависящие от свойств грунта.

В работе [2] приведено решение начально-краевой задачи в ограниченной области для уравнения (1). Различные прямые и обратные начально-краевые задачи, для уравнения обобщающего уравнение (1), исследовались многими авторами (см., например, [3] и приведенную там библиографию).

Наша цель — получить для уравнения (1) явный вид решения задачи Коши¹ в R^2 .

Будем предполагать, что начальное данное φ :

$$u|_{t=0} = \varphi(x, y), \quad (2)$$

Kh.G. UMAROV, EXPLICIT SOLUTION OF THE CAUCHY PROBLEM FOR MOTION EQUATION OF THE SUBTERRANEAN WATERS WITH FREE SURFACE.

© УМАРОВ Х.Г. 2011.

Поступила 11 января 2011 г.

¹Явный вид решения задачи Коши, первой начально-краевой задачи в полупространстве и смешанной задачи в пространственном слое, в предположении анизотропии среды, получен в [4].

свободный член f и искомое решение u уравнения (1), для всех значений «параметра» — временной переменной $t \in [0, T]$, по «пространственным» переменным $(x, y) \in R^2$ принадлежат банахову пространству $L_p(R^2)$, $1 < p < +\infty$.

В пространстве $L_p(R^2)$, оператор Лапласа Δ_2 , с областью определения $D(\Delta_2) = \{\psi \in L_p(R^2) : \Delta_2\psi \in L_p(R^2)\}$, является производящим оператором сжимающей сильно непрерывной полугруппы $U(t; \Delta_2)$ класса C_0 ([6], с. 58; [7], с. 228):

$$U(t; \Delta_2)\psi(x, y) = \frac{1}{4\pi t} \iint_{R^2} e^{-((x-\xi)^2+(y-\eta)^2)/(4t)}\psi(\xi, \eta)d\xi d\eta, \quad (3)$$

тип которой равен нулю, при этом область определения оператора Лапласа является пространством Соболева: $\mathcal{D}(\Delta_2) = W_p^2(R^2)$. Положительная полуось принадлежит резольвентному множеству оператора Δ_2 и для резольвенты $(\lambda I - \Delta_2)^{-1}$, $\lambda > 0$, справедливы оценка

$$\|(\lambda I - \Delta_2)^{-1}\psi(x, y)\|_{L_p(R^2)} \leq \frac{1}{\lambda} \|\psi(x, y)\|_{L_p(R^2)} \quad (4)$$

и представление

$$(\lambda I - \Delta_2)^{-1}\psi(x, y) = \int_0^{+\infty} e^{-\lambda t} U(t; \Delta_2)\psi(x, y) dt. \quad (5)$$

Наличие в точке $\lambda > 0$ резольвенты $(\lambda I - \Delta_2)^{-1}$ позволяет существенно преобразовать уравнение (1), разрешив его относительно производной по времени и представив в виде уравнения «параболического типа». Именно, полагая $u = (\lambda I - \Delta_2)^{-1}v$, приходим к уравнению:

$$v_t = (\alpha I - \beta \Delta_2)\Delta_2(\lambda I - \Delta_2)^{-1}v + f. \quad (6)$$

Линейный замкнутый оператор $(\alpha I - \beta \Delta_2)\Delta_2(\lambda I - \Delta_2)^{-1} = (\lambda I - \Delta_2)^{-1}(\alpha I - \beta \Delta_2)\Delta_2$ определен на функциях ψ из $L_p(R^2)$, для которых существуют обобщенные производные $\Delta_2\psi$ и $\Delta_2^2\psi$, и его можно продолжить до оператора $A + B$, где $A = \beta \Delta_2$, $B = -(\alpha - \beta \lambda)[I - \lambda(\lambda I - \Delta_2)^{-1}]$, определенного на пространстве Соболева $W_p^2(R^2)$.

Таким образом, приходим к абстрактному дифференциальному уравнению первого порядка, обобщающему уравнение (6) в банаховом пространстве $L_p(R^2)$,

$$v_t = (A + B)v + f(t), \quad (7)$$

где $v = v(t) : t \rightarrow v(x, y, t)$ — искомая, а $f(t) : t \rightarrow f(x, y, t)$ — заданная функции, определенные для $t \in [0, T]$ и со значениями в $L_p(R^2)$. Для уравнения (7) начальное условие (2) в $L_p(R^2)$ переписывается в виде

$$v|_{t=0} = \phi, \quad (8)$$

здесь $\phi = (\lambda I - \Delta_2)\varphi(x, y)$ — элемент пространства $L_p(R^2)$.

Оператор $A = \beta \Delta_2$, $\mathcal{D}(A) = W_p^2(R^2)$, является производящим оператором сжимающей сильно непрерывной полугруппы $U(t; A)$ класса C_0 :

$$U(t; A) = U(t; \beta \Delta_2) = U(\beta t; \Delta_2). \quad (9)$$

Возмущающий оператор $B = -(\alpha - \beta \lambda)[I - \lambda(\lambda I - \Delta_2)^{-1}]$, $\mathcal{D}(B) = L_p(R^2)$, линеен и ограничен на всем пространстве, поэтому является производящим оператором сильно непрерывной полугруппы (более того — группы) класса C_0 : $U(t; B) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{t^k}{k!} B^k$, для которой справедливы представление

$$\begin{aligned} U(t; B) &= e^{-(\alpha-\beta\lambda)t} U((\alpha-\beta\lambda)\lambda t; (\lambda I - \Delta_2)^{-1}) = \\ &= e^{-(\alpha-\beta\lambda)t} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(\alpha-\beta\lambda)^k \lambda^k t^k}{k!} (\lambda I - \Delta_2)^{-k} \end{aligned} \quad (10)$$

и оценка $\|U(t; B)\| \leq e^{-(\alpha-\beta\lambda)t} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{|\alpha-\beta\lambda|^k \lambda^k t^k}{k!} \|(\lambda I - \Delta_2)^{-1}\|^k$.

Следовательно, используя оценку (4) резольвенты оператора Лапласа, выводим: 1) если $\alpha - \beta\lambda \geq 0$, то полугруппа $U(t; B)$ является сжимающей: $\|U(t; B)\| \leq 1$; 2) если $\alpha - \beta\lambda < 0$, то справедлива оценка нормы $\|U(t; B)\| \leq e^{2|\alpha - \beta\lambda|t}$.

Дифференциальный оператор $-\lambda I + \Delta_2$, $\lambda > 0$, является производящим оператором сильно непрерывной полугруппы класса C_0 , норма которой экспоненциально убывает: $U(t; -\lambda I + \Delta_2) = e^{-\lambda t}U(t; \Delta_2)$, поэтому, используя формулу ([6], с. 150) для отрицательных степеней производящего оператора полугруппы с отрицательным типом, найдём, для последующего использования, выражение для степеней резольвенты:

$$(\lambda I - \Delta_2)^{-k} = \frac{1}{(k-1)!} \int_0^{+\infty} s^{k-1} e^{-\lambda s} U(s; \Delta_2) ds, \quad \lambda > 0, \quad k = 1, 2, \dots \quad (11)$$

Применяя соотношения (11), продолжим преобразование степенного ряда в (10):

1) если $\alpha - \beta\lambda \geq 0$, то

$$\begin{aligned} U(t; B)\psi &= e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[\psi + \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{(\alpha - \beta\lambda)^k \lambda^k t^k}{(k-1)!k!} \int_0^{+\infty} s^{k-1} e^{-\lambda s} U(s; \Delta_2)\psi ds \right] = \\ &= e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[\psi + \sqrt{(\alpha - \beta\lambda)\lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} I_1 \left(2\sqrt{(\alpha - \beta\lambda)\lambda st} \right) U(s; \Delta_2)\psi \frac{ds}{\sqrt{s}} \right], \end{aligned}$$

где $I_1(z) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(z/2)^{2k+1}}{k!(k+1)!}$ — модифицированная функция Бесселя ([8], с. 729), а ψ — произвольный элемент пространства $L_p(R^2)$;

2) если $\alpha - \beta\lambda < 0$, то

$$\begin{aligned} U(t; B)\psi &= e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \times \\ &\times \left[\psi - \sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k (\sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda st})^{2k+1}}{k!(k+1)!} U(s; \Delta_2)\psi \frac{ds}{\sqrt{s}} \right] = \\ &= e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[\psi - \sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} J_1 \left(2\sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda st} \right) U(s; \Delta_2)\psi \frac{ds}{\sqrt{s}} \right], \end{aligned}$$

где $J_1(z) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k (z/2)^{2k+1}}{k!(k+1)!}$ — функция Бесселя ([8], с.727). Теперь, вводя обозначение

$$G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, t) = \begin{cases} I_1(2\sqrt{(\alpha - \beta\lambda)\lambda st}), & \text{если } \alpha - \beta\lambda \geq 0, \\ -J_1(2\sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda st}), & \text{если } \alpha - \beta\lambda < 0, \end{cases} \quad (12)$$

представление для полугруппы, порождаемой оператором B , можно записать в виде

$$U(t; B)\psi = e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[\psi + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, t) U(s; \Delta_2)\psi \frac{ds}{\sqrt{s}} \right]. \quad (13)$$

Из полученных представлений (9) и (13) соответственно полугрупп $U(t; A)$ и $U(t; B)$ через полугруппу (3), порождаемую оператором Лапласа Δ_2 , следует их коммутирование.

При возмущении производящего оператора A сильно непрерывной полугруппы $U(t; A)$ класса C_0 линейным ограниченным оператором B , оператор $A + B$ с областью определения $\mathcal{D}(A + B) = \mathcal{D}(A)$, также порождает ([9], с. 403) сильно непрерывную полугруппу $U(t; A + B)$ класса C_0 , при этом возмущённая полугруппа определяется разложением в ряд: $U(t; A + B)\psi = \sum_{k=0}^{+\infty} U_k(t)\psi$, $t \geq 0$, где $U_0(t)\psi = U(t; A)\psi$ и

$U_k(t)\psi = \int_0^t U(t-s; A)BU_{k-1}(s)\psi ds$, $k \geq 0$, для произвольного элемента ψ банахова пространства, причём ряд абсолютно сходится, равномерно по t в любом конечном интервале положительной полуоси.

В нашем случае, возмущающий линейный ограниченный оператор B коммутирует с полугруппой, порождаемой возмущаемым оператором A : $BU(t; A)\psi = U(t; A)B\psi$, так как этим свойством обладает резольвента $(\lambda I - A)^{-1}$ и полугруппа $U(t; A)$, для любого производящего оператора A сильно непрерывной полугруппы класса C_0 . Отсюда следует, что $U_k(t)\psi = \frac{t^k}{k!}B^kU(t; A)\psi = \frac{t^k}{k!}U(t; A)B^k\psi$, и, значит, представление для полугруппы, порождаемой оператором $A + B$:

$$U(t; A + B)\psi = U(t; A)U(t; B)\psi = U(t; B)U(t; A)\psi = e^{-(\alpha-\beta\lambda)t} \left[U(\beta t; \Delta_2)\psi + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda|\lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, t) U(s + \beta t; \Delta_2)\psi \frac{ds}{\sqrt{s}} \right] \quad (14)$$

и оценка нормы

$$\|U(t; A + B)\| \leq \|U(t; A)\| \cdot \|U(t; B)\| \leq \begin{cases} 1, & \text{если } \alpha - \beta\lambda \geq 0, \\ e^{2|\alpha - \beta\lambda|t}, & \text{если } \alpha - \beta\lambda < 0. \end{cases} \quad (15)$$

Для того чтобы задача Коши для однородного уравнения, соответствующего (7), была равномерно корректной ([6], с. 64), необходимо и достаточно, чтобы оператор $A + B$ был производящим оператором полугруппы класса C_0 , при этом решение задачи Коши для однородного уравнения даётся формулой $v = U(t; A + B)\phi$, если начальное данное ϕ из условия (8) принадлежит области определения оператора $A + B$. Если свободный член $f(t)$ уравнения (7) удовлетворяет одному из двух условий ([6], с. 166): 1) значения $f(t)$ принадлежат области определения оператора $A + B$, и функция $f(t)$ непрерывна по норме банахова пространства или 2) функция $f(t)$ непрерывно дифференцируема по норме банахова пространства, то формула

$$v = U(t; A + B)\phi + \int_0^t U(t - \tau; A + B)f(\tau)d\tau \quad (16)$$

даёт решение задачи Коши (7), (8).

Принадлежность элемента ϕ множеству $\mathcal{D}(A + B)$ наверняка будет следовать из принадлежности как начального данного φ , так и функций $\Delta_2\varphi$ и $\Delta_2^2\varphi$ пространству $L_p(R^2)$. Соответственно, для выполнения выше приведённых требований к свободному члену f достаточно, чтобы выполнялись следующие условия: 1) функции f и Δ_2f по переменным (x, y) для всех $t \in [0, T]$ принадлежат пространству $L_p(R^2)$, причём функция Δ_2f непрерывна по переменной t по норме пространства $L_p(R^2)$, или 2) функция f непрерывно дифференцируема по переменной t по норме банахова пространства $L_p(R^2)$.

Предполагая выполнение всех этих требований и действуя на обе части соотношения (16) оператором $(\lambda I - \Delta_2)^{-1}$, выводим формулу для решения уравнения (1)

$$u = U(t; A + B)\varphi(x, y) + \int_0^t U(\tau; A + B)(\lambda I - \Delta_2)^{-1}f(x, y, t - \tau)d\tau, \quad (17)$$

для которого, в силу соотношений (15), справедлива оценка

$$\left\{ \begin{array}{l} \|u(x, y, t)\| \leq \|\varphi(x, y)\|_{L_p(R^2)} + \\ + \frac{1}{\lambda} \int_0^t \|f(x, y, \tau)\|_{L_p(R^2)} d\tau, \text{ если } \alpha - \beta\lambda \geq 0; \\ \|u(x, y, t)\|_{L_p(R^2)} \leq e^{2|\alpha - \beta\lambda|t} \|\varphi(x, y)\|_{L_p(R^2)} + \\ + \frac{1}{\lambda} \int_0^t e^{2|\alpha - \beta\lambda|\tau} \|f(x, y, \tau)\|_{L_p(R^2)} d\tau, \text{ если } \alpha - \beta\lambda < 0. \end{array} \right. \quad (18)$$

Теперь, используя представления (14) и (15) соответственно полугруппы $U(t; A + B)$ и резольвенты $(\lambda I - \Delta_2)^{-1}$ через полугруппу, порождаемую оператором Лапласа Δ_2 , из формулы (17) имеем

$$\begin{aligned} u(x, y, t) = & e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[U(\beta t; \Delta_2) \varphi(x, y) + \right. \\ & \left. + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda| \lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, t) U(s + \beta t; \Delta_2) \psi(x, y) \frac{ds}{\sqrt{s}} \right] + \\ & + \int_0^t e^{-(\alpha - \beta\lambda)\tau} \left[\int_0^{+\infty} e^{-\lambda r} U(r + \beta\tau; \Delta_2) f(x, y, t - \tau) d\tau + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda| \lambda \tau} \times \right. \\ & \left. \times \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, \tau) \frac{ds}{\sqrt{s}} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda r} U(r + s + \beta\tau; \Delta_2) f(x, y, t - \tau) dr \right]. \end{aligned}$$

Наконец, применяя представление (3) полугруппы, порождаемой оператором Лапласа, получаем явный вид решения задачи Коши для уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью

$$\begin{aligned} u(x, y, t) = & \frac{1}{\pi} e^{-(\alpha - \beta\lambda)t} \left[\iint_{R^2} e^{-\xi^2 - \eta^2} \varphi(x + 2\sqrt{\beta t} \xi, y + 2\sqrt{\beta t} \eta) d\xi d\eta + \right. \\ & \left. + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda| \lambda t} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, t) \frac{ds}{\sqrt{s}} \times \right. \\ & \left. \times \iint_{R^2} e^{-\xi^2 - \eta^2} \varphi(x + 2\sqrt{s + \beta t} \xi, y + 2\sqrt{s + \beta t} \eta) d\xi d\eta \right] + \\ & + \frac{1}{\pi} \int_0^t e^{-(\alpha - \beta\lambda)\tau} d\tau \left[\int_0^{+\infty} e^{-\lambda r} dr \times \right. \\ & \left. \times \iint_{R^2} e^{-\xi^2 - \eta^2} f(x + 2\sqrt{r + \beta\tau} \xi, y + 2\sqrt{r + \beta\tau} \eta, t - \tau) d\xi d\eta + \right. \\ & \left. + \sqrt{|\alpha - \beta\lambda| \lambda \tau} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda s} G_{J_1}^{I_1}(\alpha, \beta, \lambda, s, \tau) \frac{ds}{\sqrt{s}} \int_0^{+\infty} e^{-\lambda r} dr \times \right. \\ & \left. \times \iint_{R^2} e^{-\xi^2 - \eta^2} f(x + 2\sqrt{r + s + \beta\tau} \xi, y + 2\sqrt{r + s + \beta\tau} \eta, t - \tau) d\xi d\eta \right]. \quad (19) \end{aligned}$$

Таким образом, имеет место

Теорема. Пусть в задаче Коши (1), (2) для уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью решение $u(x, y, t)$ ищется в пространстве $L_p(R^2)$, $1 < p < +\infty$; начальное данное $\varphi(x, y)$ и функция $\Delta_2\varphi(x, y)$ принадлежат пространству Соболева $W_p^2(R^2)$; свободный член $f(x, y, t)$ удовлетворяет одному из двух условий: 1) функция $f(x, y, t)$ по переменным (x, y) для всех $t \in [0, T]$ принадлежит пространству Соболева $W_p^2(R^2)$, причём функция $\Delta_2 f(x, y, t)$ непрерывна по переменной t по норме пространства $L_p(R^2)$, или 2) функция $f(x, y, t)$ непрерывно дифференцируема по переменной $t \in [0, T]$ по норме пространства $L_p(R^2)$, тогда единственное решение этой задачи даётся формулой (19) и для него справедлива оценка (18).

Замечание. Отметим, что 1) по переменной t решение однородного уравнения, соответствующего (1), удовлетворяет полугрупповому свойству; 2) из оценки (18) следует непрерывная зависимость решения от начального данного на любом конечном временном отрезке, причём если $\alpha - \beta\lambda \geq 0$, то норма решения однородного уравнения не более нормы начального данного на всем временном отрезке рассмотрения, если же $\alpha - \beta\lambda < 0$, то решение может расти как $e^{2|\alpha - \beta\lambda|t}$.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Дзекпер Е.С. Обобщение уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью // ДАН СССР, 1972. Т. 202, № 5. С. 1031–1033.
2. Свиридюк Г.А. К общей теории полугрупп операторов // Успехи матем. наук, 1994. Т. 49, № 4. С. 47–74.
3. Свиридюк Г.А., Загребина С.А. Задача Шоултера-Сидорова как феномен уравнений соболевского типа // Известия Иркутского гос. ун-та. Серия «Математика», 2010. Т. 3, № 1. С. 104–125.
4. Умаров Х.Г. Явный вид решения уравнения движения грунтовых вод со свободной поверхностью / Чеченский гос. ун-т. - Грозный, 2010. - 26 с. – Деп. в ВИНТИ 24.05.10 N304-B2010.
5. Крейн С.Г. Линейные дифференциальные уравнения в банаховом пространстве. М.: Наука, 1987. 464 с.
6. Трибель Х. Теория интерполяции, функциональные пространства, дифференциальные операторы. М.: Мир, 1980. 664 с.
7. Прудников А.П., Брычков Ю.А., Маричев О.И. Интегралы и ряды. Специальные функции. – М.: Наука, 1983. 752 с.
8. Хилле Э., Филлипс Р.С. Функциональный анализ и полугруппы. М.: ИЛ, 1962. 829 с.
9. Данфорд Н., Шварц Дж.Т. Линейные операторы. Общая теория. М.: ИЛ, 1962. 895 с.

Хасан Галсанович Умаров,
 Чеченский государственный университет,
 ул. Шерипова, 32,
 364907, г. Грозный, Россия
 E-mail: umarov50@mail.ru