

МЕТОД РОТЕ ДЛЯ ВЯЗКОГО ТЕЧЕНИЯ В ТРУБЕ

Каянович С.С.
Минск, Беларусь

Введение. В работе [1] с использованием метода Роте исследовался вопрос о разрешимости дифференциально-разностной задачи для вязкого течения в канале. В данной работе исследуется аналогичный вопрос для вязкого течения в трубе прямоугольного сечения. При доказательстве разрешимости задачи Дирихле для компонент скорости u_1, u_3 новых принципиальных трудностей не возникает, поскольку теорема Шаудера, существенно используемая в доказательстве, имеет место в n -мерном евклидовом пространстве ($n \geq 2$).

Для справедливости теоремы Шаудера одним из требований является требование достаточно гладкой границы той области, в которой решается задача. У трубы, о которой сказано выше и которая представляет собой прямоугольный параллелепипед, сгладим все двугранные и трёхгранные углы. Область со сглаженными углами изображена на рисунке 1. На рисунке отмечены также вершины $A, B, C, D, A_1, B_1, C_1, D_1$ исходной трубы прямоугольного сечения, которые занумерованы в указанном выше порядке цифрами (на рисунке цифры указаны в круглых скобках около соответствующих вершин).

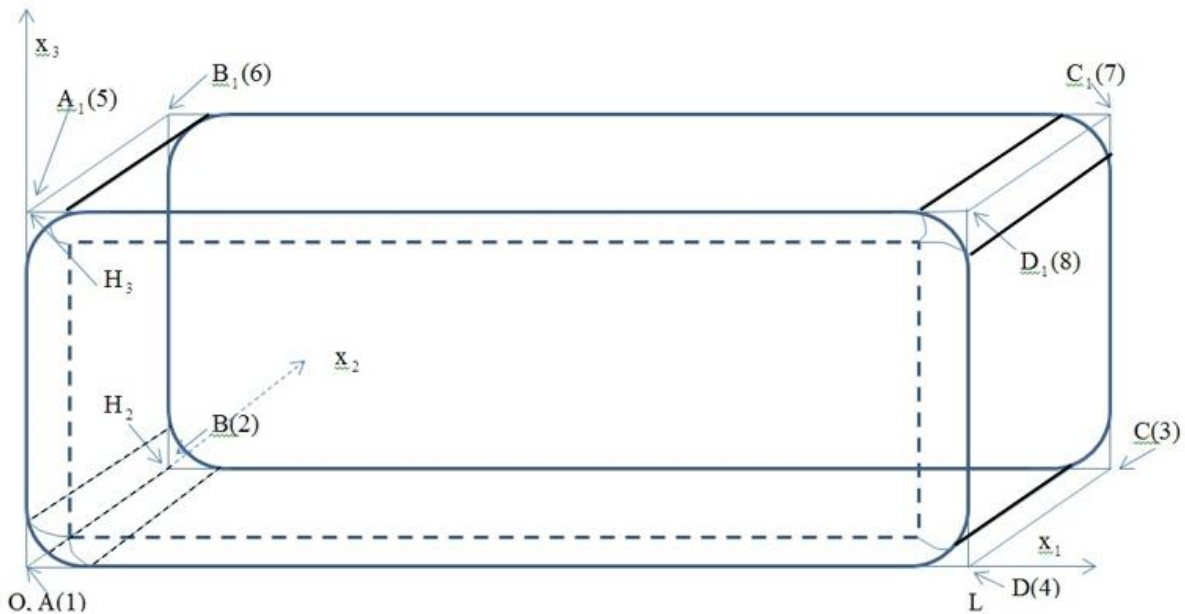


Рис. 1

Примем следующие обозначения:

$$x = (x_1, x_2, x_3), \quad 0 \leq x_1 \leq L, 0 \leq x_2 \leq H_2, 0 \leq x_3 \leq H_3, \quad 0 \leq t \leq T, \quad \Omega = (0, L) \times (0, H_2) \times (0, H_3),$$

границы:

$S_1 = [0 \leq x_1 \leq L, 0 \leq x_2 \leq H_2, x_3 = 0]$ – нижняя, $S_2 = [0 \leq x_1 \leq L, 0 \leq x_2 \leq H_2, x_3 = H_3]$ – верхняя, $S_3 = [0 \leq x_1 \leq L, x_2 = 0, 0 \leq x_3 \leq H_3]$ – передняя, $S_4 = [0 \leq x_1 \leq L, x_2 = H_2, 0 \leq x_3 \leq H_3]$ – задняя, $S_5 = [x_1 = 0, 0 \leq x_2 \leq H_2, 0 \leq x_3 \leq H_3]$ – левая, $S_6 = [x_1 = L, 0 \leq x_2 \leq H_2, 0 \leq x_3 \leq H_3]$ – правая.

$$\bar{S} = \bigcup_{k=1}^4 S_k \text{ – твёрдая поверхность трубы, } S_5 \text{ – вход в трубу, } S_6 \text{ – выход из неё,}$$

$S_{iT} = S_i \times [0, T], i = \overline{1, 6}, \bar{S}_T = \bar{S} \times [0, T], S = \bigcup_{k=1}^6 S_k$ – граница области Ω , $\bar{\Omega} = \Omega \cup S$,

$S_T = S \times [0, T], \Omega_T = \Omega \times [0, T], \bar{\Omega}_T = \bar{\Omega} \times [0, T], \tilde{S}$ – поверхность, полученная из поверхности S в результате сглаживания всех двугранных и трёхгранных её углов, $\tilde{\Omega}$ – область, ограниченная поверхностью \tilde{S} , $\bar{\tilde{\Omega}} = \tilde{\Omega} \cup \tilde{S}, \tilde{\Omega}_T = \tilde{\Omega} \times [0, T], \tilde{S}_T = \tilde{S} \times [0, T], \bar{\tilde{\Omega}}_T = \bar{\tilde{\Omega}} \times [0, T]$.

Рассмотрим задачу (плотность $\rho = 1$, на твёрдой поверхности $u_i = 0, i = \overline{1, 3}$):

$$\frac{\partial u_1}{\partial t} = \nu \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 u_1}{\partial x_k^2} - \sum_{k=1}^3 u_k \frac{\partial u_1}{\partial x_k} - \frac{\partial p}{\partial x_1}, \quad (x, t) \in \tilde{\Omega}_T, \quad (1)$$

$$\frac{\partial u_2}{\partial x_2} + \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3}{\partial x_3} = 0, \quad (x, t) \in \bar{\Omega}_T, \quad (2)$$

$$\frac{\partial u_3}{\partial t} = (1 + \nu) \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 u_3}{\partial x_k^2} + \nu \sum_{k=1}^2 \frac{\partial^2 u_3}{\partial x_k^2} - \sum_{k=1}^3 u_k \frac{\partial u_3}{\partial x_k} + \sum_{k=1}^2 \frac{\partial^2 u_k}{\partial x_k \partial x_3} - \frac{\partial p}{\partial x_3} = 0, \quad (x, t) \in \tilde{\Omega}_T, \quad (3)$$

$$\sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 p}{\partial x_k^2} + \sum_{k=1}^3 \sum_{j=1}^3 \frac{\partial u_k}{\partial x_j} \frac{\partial u_j}{\partial x_k} = 0, \quad (x, t) \in \tilde{\Omega}_T, \quad (4)$$

$$u_1|_{t=0} = \bar{b}_1(x), x \in \bar{\Omega}, \quad u_1|_{\tilde{S}_T} = \tilde{\psi}_1(s, t), (s, t) \in \tilde{S}_T, \quad (5)$$

$$\frac{\partial p}{\partial n} \Big|_{\tilde{S}_T} = \zeta(s) \sum_{j=1}^3 \omega_j(s, t) \cos \alpha_j \quad (s, t) \in \tilde{S}_T, \quad (6)$$

где $\frac{\partial p}{\partial n} \Big|_{\tilde{S}_T}$ – производная по направлению вектора \bar{n} внутренней нормали к \tilde{S}_T α_i –

угол между вектором \bar{n} и осью Ox_i , $\omega_i = \nu \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 u_i}{\partial x_k^2} - \sum_{k=1}^3 u_k \frac{\partial u_i}{\partial x_k} - \frac{\partial u_i}{\partial t}$. Будем предполагать,

что $\tilde{S} \in C_{l, \alpha}, \tilde{\psi}_1(s, t) \in C_{l, \alpha}(\tilde{S}_T), \tilde{\psi}_1|_{t=0} = \bar{b}_1(s), x = s \in \tilde{S}, l \geq 5, \alpha \in (0, 1)$. Срезающая функция $\zeta(x) \in C_{l, \alpha}(\bar{\tilde{\Omega}})$, определяется по аналогии с [1].

Метод Рунге. Находим приближенные решения методом Рунге. Разбиваем пространство (x, t) плоскостями $t_m = m\tau, m = 0, 1, 2, \dots, M, M\tau = T$. Пусть $\tilde{\Omega}_m$ есть сечение $\tilde{\Omega}_T$ плоскостью $t_m = m\tau, \tilde{S}_m$ – его граница, $\bar{\tilde{\Omega}}_m = \tilde{\Omega}_m \cup \tilde{S}_m$ и пусть Ω_m – сечение Ω_T плоскостью $t_m = m\tau, S_m$ – его граница, $\bar{\Omega}_m = \Omega_m \cup S_m$.

На каждом временном слое в $\bar{\tilde{\Omega}}_m$ определим функции u_i, p ($i = \overline{1, 3}$), которые

будем обозначать $u_{1,m}, u_{2,m}, u_{3,m}, p_m, m = \overline{0, M}$. При $t_0 = 0$ функция $u_{1,0} = u_1 = \bar{b}_1$ задана.

Найдем при этом t функцию u_2 в областях $\Omega_1 = (0 \leq x_1 \leq L, 0 < x_2 \leq 2\varepsilon, 0 \leq x_3 \leq H_3)$ и $\Omega_2 = (0 \leq x_1 \leq L, H_2 - 2\varepsilon \leq x_2 < H_2, 0 \leq x_3 \leq H_3)$, решая (2) с граничными условиями $u_2|_{x_2=0} = 0$ и $u_2|_{x_2=H_2} = 0$ ($u_{3,x_3} = 0$) соответственно. Для любого $x_2 : 0 < x_2 \leq 2\varepsilon$ получаем

$$u_2(x_1, x_2, x_3) = - \int_0^{x_2} Du_{1,3}(x_1, z, x_3) dz, \quad u_2(x_1, H_2 - x_2, x_3) = - \int_{H_2}^{H_2 - x_2} Du_{1,3}(x_1, z, x_3) dz,$$

где $Du_{1,3}(x_1, z, x_3) = \frac{\partial u_1(x_1, z, x_3)}{\partial x_1} + \frac{\partial u_3(x_1, z, x_3)}{\partial x_3}$. Интегрируя $\frac{\partial^2 u_2}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 u_1}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 u_3}{\partial x_3 \partial x_2} = 0$ в области $\Omega' = (0 \leq x_1 \leq L, \varepsilon < x_2 < H_2 - \varepsilon, 0 \leq x_3 \leq H_3)$ при $\frac{\partial u_2}{\partial x_2} \Big|_{x_2=\varepsilon} = -Du_{1,3}(x_1, z, x_3) \Big|_{z=\varepsilon}$, $u_2 \Big|_{x_2=H_2-\varepsilon} = - \int_{H_2}^{H_2-\varepsilon} Du_{1,3}(x_1, z, x_3) dz$, находим решение $u_{2,0}$. Это решение удовлетворяет (2) и определено в $\bar{\Omega}_0$.

Решаем теперь (2) относительно функции u_3 , полностью повторяя только что выполненное его решение относительно u_2 (с найденной функцией $u_2 = u_{2,0}$), получая решение $\tilde{u}_{3,0}$, которое определено в $\bar{\Omega}_0$. Полагая $\tilde{\psi}_{3,0} \Big|_{\tilde{S}_0} = \tilde{u}_{3,0}(s), s \in \tilde{S}_0$ ($\bar{\tilde{\Omega}}_0 \subset \bar{\Omega}_0$), решаем (3) (в котором производная по времени заменена разностной производной и которая при решении на нулевом слое равна нулю) в $\tilde{\Omega}_0$ с условием на границе $\tilde{\psi}_{3,0} \Big|_{\tilde{S}_0}$ (это решение существует в силу теоремы Шаудера (см. [1])). Получаем решение $u_{3,0}$, которое определено в $\bar{\tilde{\Omega}}_0$. После этого, решая (4), (6), находим p_0 в $\bar{\tilde{\Omega}}_0$. Решение задачи (4), (6) определено с точностью до произвольной константы [2].

Итак, определены $u_{1,0}, u_{2,0}, u_{3,0}, p_0$. Переходя на слой $\bar{\tilde{\Omega}}_1$ и решая (1), (5), получаем $u_{1,1}$ в области $\bar{\tilde{\Omega}}_1$ (в силу теоремы Шаудера). Продолжаем функцию $u_{1,1}$, найденную в $\bar{\tilde{\Omega}}_1$, на $\bar{\Omega}_1$ (см. [1]) и оказываемся в том же самом положении, с которого начинали движение по временным слоям (тогда была известна функция $u_{1,0}$). Повторяя на слое $\bar{\tilde{\Omega}}_1$ всё то, что выше делалось на слое $\bar{\tilde{\Omega}}_0$, находим $u_{1,1}, u_{2,1}, u_{3,1}, p_1$. Продолжая движение по слоям, доходим до слоя $\bar{\tilde{\Omega}}_M$, что приводит к теореме.

Теорема. Пусть $\tilde{S} \in C_{l,\alpha}, \tilde{\psi}_1(s,t) \in C_{l,\alpha}(\tilde{S}_T), \tilde{\psi}_1 \Big|_{t=0} = \bar{b}_1(s), x = s \in \tilde{S}, \zeta(x) \in C_{l,\alpha}(\bar{\tilde{\Omega}}), \bar{b}_1(x) \in C_{l,\alpha}(\bar{\tilde{\Omega}}), l \geq 5, \alpha \in (0,1)$. Тогда при достаточно малых τ задача (1) – (6), в которой производная по времени заменена разностной производной, имеет единственное решение при любом $t = t_m = m\tau, m = \overline{0, M}$, причём $u_{1,m}, u_{3,m} \in C_{l,\alpha}(\bar{\tilde{\Omega}}_m), \frac{\partial u_{2,m}}{\partial x_2} \in C_{l-1,\alpha}(\bar{\tilde{\Omega}}_m), p_m \in C_{l-1,\alpha}(\bar{\tilde{\Omega}}_m)$.

Список литературы:

1. Каянович С.С. Разрешимость дифференциальной модели стержневого течения/ Весці НАН Беларусі. Сер.фіз.-мат. навук.-2015.-№ 1.-С. 52-59.
2. К. Миранда. Уравнения с частными производными эллиптического типа. ИЛ, М., 1957.