

*А. С. Кочина, М. Н. Протасевич, В. И. Семенов*

## НЕОДНОРОДНАЯ ГОМОТЕТИЯ И ИНТЕГРАЛЬНЫЕ ТОЖДЕСТВА ДЛЯ СОЛЕНОИДАЛЬНЫХ ПОЛЕЙ

*Доказана новая серия интегральных тождеств для соленоидальных полей. Интерес к этой задаче обусловлен задачами гидродинамики.*

*There is proved a new set of integral identities. To this problem the interest is explained by hydrodynamics problems.*

22

**Ключевые слова:** ротор, вихрь, соленоидальное поле.

**Keywords:** rotor, curl, solenoidal field.

### Обозначения

Пусть  $u: R^n \rightarrow R^n$ ,  $u = (u_1, u_2, \dots, u_n)$ ,  $n \geq 2$  – произвольное векторное поле. Символы  $u_{k,i} = \frac{\partial u_k}{\partial x_i}$ ,  $u_{k,ij} = \frac{\partial^2 u_k}{\partial x_i \partial x_j}$  и др. означают частное или обобщенное дифференцирование;  $\Delta$  – оператор Лапласа. Далее координаты ротора (если размерность  $n = 2, 3$ )

$$c_{ki}(u) = u_{k,i} - u_{i,k} \quad (1)$$

рассматриваются как элементы кососимметрической матрицы  $c$ . Обобщенная матрица Якоби векторного поля  $u$  обозначается символом  $\nabla u$ . Модуль квадратной матрицы  $a$  определяем равенством

$$|a| = \left( \sum_{i,j} a_{ij}^2 \right)^{\frac{1}{2}}. \quad (2)$$

Символ  $W_p^l(R^n)$  означает соболевский класс векторных полей, которые имеют все обобщенные производные до порядка  $l$  включительно и суммируемы в степени  $p \geq 1$  вместе со всеми своими производными. Норма в этом пространстве определяется равенством

$$\|v\|_{W_p^l(R^n)} = \sum_{|\alpha| \leq l} \|D^\alpha v\|_p$$

где символ  $\|h\|_p$  означает норму в пространстве  $L_p(R^n)$ .

Соответственно, символ  $C_0^\infty(R^n)$  означает класс бесконечно дифференцируемых отображений, обращающихся в нуль вне некоторого шара. Замыкание класса  $C_0^\infty(R^n)$  по норме пространства  $W_p^l(R^n)$  обозначается через  $\overset{\circ}{W}_p^l(R^n)$ .



### Основная идея для новых тождеств

Классическое интегральное тождество для этих полей восходит к теореме Гельмгольца – Вейля о разложении произвольного векторного поля на сумму потенциального и соленоидального полей. Позднее в работах [1; 2] было показано, что пространство  $L_2(R^3)$  векторных полей допускает разложение в прямую сумму  $L_2(R^3) = J \oplus G$ , где подпространства  $J, G$  – замыкания в  $L_2(R^3)$  множеств финитных гладких соленоидальных и потенциальных полей соответственно. В [3] были указаны принципиально новые тождества, обобщенные в работе [4] на пространства размерности  $n \geq 4$ . В [5] автором указана новая серия тождеств, содержащих ротор соленоидального поля, которая получила развитие в [6].

Заметим, что для каждого невырожденного линейного преобразования  $L$  векторное поле  $L^{-1} \circ u \circ L$  – соленоидальное, если таковым является поле  $u$ . Поэтому, используя тождество [6]

$$\sum_{i,j,k=1}^n \int_{R^n} \Delta u_{i,j} c_{ki}(u) c_{kj}(u) dx = 0 \quad (3)$$

для поля  $L^{-1} \circ u \circ L$ , получаем новые тождественные равенства, которые позволяют разбить сумму в (3) на нулевые слагаемые.

### Основной результат

Для краткости ограничимся размерностью  $n = 3$ . Тогда основное утверждение описывается следующей теоремой.

**Теорема 1.** Пусть соленоидальное векторное поле  $u \in \overset{\circ}{W}_2^5(R^3)$ . Тогда для любой тройки попарно различных индексов  $i, j, k$  справедливы тождества

$$\int_{R^3} u_{i,ij} u_{k,j}^2 dx = \int_{R^3} (u_{i,ijj} u_{k,j} u_{k,i} + u_{k,ijj} u_{i,j} u_{k,j} - u_{k,ijj} u_{i,j} u_{k,i}) dx, \quad (4)$$

$$\int_{R^3} (u_{i,iii} u_{k,j}^2 + u_{j,jjj} u_{k,i}^2) dx = \int_{R^3} (u_{i,ijj} u_{k,i} u_{k,j} + u_{j,jji} u_{k,i} u_{k,j} + u_{k,iii} u_{i,j} u_{k,j} - u_{k,ijj} u_{j,i} u_{k,j} - u_{k,ijj} u_{i,j} u_{k,i} + u_{k,ijj} u_{j,i} u_{k,i}) dx, \quad (5)$$

$$\begin{aligned} & \int_{R^3} (u_{i,ijj} u_{j,k}^2 + u_{j,ijj} u_{i,k}^2 - 2u_{i,ikk} u_{j,k} u_{k,j} - 2u_{j,kkj} u_{i,k} u_{k,i}) dx = \\ & = \int_{R^3} (u_{i,ijj} u_{j,k} u_{i,k} - u_{i,kkj} u_{j,k} u_{k,i} + u_{j,ijj} u_{j,k} u_{i,k} - u_{i,ikk} u_{i,j} u_{j,k} + \\ & + u_{i,jjk} u_{j,i} u_{j,k} - u_{i,ikk} u_{j,i} u_{k,j} - u_{k,kki} u_{i,j} u_{j,k} + u_{j,ikk} u_{i,j} u_{i,k} - \\ & - u_{j,jjk} u_{j,i} u_{i,k} - u_{j,kkj} u_{i,j} u_{k,i} - u_{k,kkj} u_{j,i} u_{i,k} - u_{j,ikk} u_{i,k} u_{k,j}) dx. \end{aligned} \quad (6)$$



*Доказательство теоремы 1.* Для определенности возьмем значения  $i = 1, j = 2, k = 3$ ,  $L(x) = \left( \frac{x_1}{\alpha}, x_2, x_3 \right)$ , где коэффициент  $\alpha$  выбран произвольно. Пусть  $u$  – соленоидальное поле класса  $C_0^\infty(R^3)$ . В тождестве (3) поле  $u$  заменим полем  $L^{-1} \circ u \circ L$  и в интегралах сделаем замену  $x = L(y)$ . Тогда равенство (3) равносильно равенству

$$\frac{1}{\alpha^4} A + \frac{1}{\alpha^2} B + C + \alpha^2 D = 0, \quad (7)$$

где

24

$$A = \int_{R^3} (u_{2,211} u_{3,1}^2 + u_{3,311} u_{2,1}^3 - u_{2,111} u_{3,1} u_{3,2} - u_{2,113} u_{2,1} u_{3,1} + u_{2,111} u_{3,1} u_{2,3} - u_{3,111} u_{2,1} u_{2,3} - u_{3,112} u_{2,1} u_{3,1} + u_{3,111} u_{2,1} u_{3,2}) dx \quad (8)$$

$$B = \int_{R^3} (u_{1,111} (u_{3,2} - u_{2,3})^2 + u_{2,222} u_{3,1}^2 + u_{3,333} u_{2,1}^2 + u_{3,223} u_{2,1}^2 - 2u_{2,112} u_{3,1} u_{1,3} - 2u_{3,113} u_{2,1} u_{1,2} - u_{1,112} (u_{3,1} u_{3,2} - u_{2,3} u_{3,1}) + u_{2,111} (u_{1,3} u_{3,2} - u_{1,3} u_{2,3}) - (u_{2,122} + u_{2,133}) u_{3,1} u_{3,2} + (u_{2,122} + u_{2,133}) u_{2,3} u_{3,1} - u_{1,113} (u_{2,1} u_{2,3} - u_{2,3} u_{3,2}) + u_{3,111} (u_{1,2} u_{2,3} - u_{1,2} u_{3,2}) - u_{3,122} (u_{2,1} u_{2,3} - u_{2,1} u_{3,2}) - u_{3,331} (u_{2,1} u_{2,3} - u_{2,1} u_{3,2}) + u_{2,113} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) - (u_{2,223} + u_{2,333}) u_{2,1} u_{3,1} + u_{3,112} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) + (u_{3,222} + u_{3,233}) u_{2,1} u_{3,1}) dx, \quad (9)$$

$$C = \int_{R^3} (u_{1,122} (u_{3,2} - u_{2,3})^2 + u_{1,133} (u_{3,2} - u_{2,3})^2 + u_{2,112} u_{1,3}^2 + u_{3,113} u_{1,2}^2 - 2(u_{2,222} + u_{2,332}) u_{1,3} u_{3,1} - u_{1,112} (u_{2,3} u_{1,3} - u_{3,2} u_{1,3}) + u_{1,222} (u_{3,1} u_{3,2} - u_{2,3} u_{3,1}) - u_{1,332} (u_{3,1} u_{3,2} - u_{3,1} u_{2,3}) - u_{2,122} (u_{1,3} u_{2,3} - u_{1,3} u_{3,2}) - u_{1,113} (u_{1,2} u_{3,2} - u_{1,2} u_{2,3}) - u_{1,223} (u_{2,3} u_{2,3} - u_{2,1} u_{3,2}) - u_{1,333} (u_{2,1} u_{2,3} - u_{2,1} u_{3,2}) - u_{3,221} (u_{1,2} u_{3,2} - u_{1,2} u_{2,3}) - u_{3,331} (u_{1,2} u_{3,2} - u_{1,2} u_{2,3}) - u_{2,113} u_{1,2} u_{1,3} + u_{2,223} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) + u_{2,333} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) - u_{3,112} u_{1,2} u_{1,3} + u_{3,222} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) + u_{3,332} (u_{1,2} u_{3,1} + u_{2,1} u_{1,3}) - u_{2,133} (u_{2,3} u_{1,3} - u_{1,3} u_{3,2}) dx, \quad (10)$$



$$\begin{aligned}
 D = \int_{R^3} & ((u_{2,222} + u_{2,233})u_{1,3}^2 + (u_{3,223} + u_{3,333})u_{1,2}^2 + \\
 & u_{1,222}(u_{1,3}u_{3,2} - u_{1,3}u_{2,3}) + u_{1,332}(u_{1,3}u_{3,2} - u_{1,3}u_{2,3}) + \\
 & + u_{1,223}(u_{1,2}u_{3,2} - u_{1,2}u_{3,2}) + u_{1,333}(u_{1,2}u_{2,3} - u_{1,2}u_{3,2}) - \\
 & - (u_{2,223} + u_{2,333} + u_{3,332} + u_{3,222})u_{1,2}u_{1,3})dx.
 \end{aligned} \tag{11}$$

Линейная независимость функций  $1/\alpha^4, 1/\alpha^2, 1, \alpha^2$  и равенство (3) влекут за собой тождества

$$A = 0, B = 0, C = 0, D = 0. \tag{12}$$

В каждом из них векторное поле  $u$  вновь заменяем на поле  $L^{-1} \circ u \circ L$ , где в этот раз  $L(x) = \left( \frac{x_1}{\alpha}, x_2, x_3 \right)$ . Аналогичные рассуждения с каждым из равенств (12) приводят к тождествам вида

$$\frac{1}{\alpha^2}E + F + \alpha^2G = 0, \tag{13}$$

из которых следует обращение коэффициентов  $E, F, G$  в нуль. Каждое новое тождество (а их получается 12) совпадает с одним из тождеств в формулировке теоремы. Таким образом, утверждение доказано для гладких финитных полей. Тогда общий случай очевиден.

#### Список литературы

1. *Соболев С.Л.* Об одной новой задаче математической физики // Известия АН СССР. Сер. матем. 1954. Т. 18. С. 3–50.
2. *Соболев С.Л.* Избранные труды. Новосибирск, 2003. Т. 1.
3. *Доброхотовов С.Ю., Шафаревич А.И.* О поведении на бесконечности поля скоростей несжимаемой жидкости // Известия РАН. Механика жидкости и газа. 1996. Вып. 4. С. 38–42.
4. *Brandolese L.* On the Localization of Symmetric and Asymmetric Solutions of the Navier – Stokes Equations in  $R^n$  // Comp. Rend. Acad. Sci. Paris. Ser. I. 2001. V. 332. P. 125–130.
5. *Семенов В.И.* Некоторые общие свойства соленоидальных векторных полей и их приложения к уравнениям Эйлера и Навье – Стокса на плоскости // Научные ведомости Белгородского государственного университета. Сер. Математика. 2008. Т. 15, №13. С. 109–129.
6. *Semenov V.I.* Some New Integral Identities for Solenoidal Fields and Applications // Mathematics. 2014. Vol. 2. P. 29–36.

#### Об авторах

Александра Сергеевна Кочина – ст. преп., Балтийский федеральный университет им. И. Канта, Россия.  
E-mail: AKochina@kantiana.ru

Михаил Николаевич Протасевич – ст. преп., Балтийский федеральный университет им. И. Канта, Россия.  
E-mail: MProtasevich@kantiana.ru



Владимир Иосифович Семенов — д-р физ.-мат. наук, проф., Балтийский федеральный университет им. И. Канта, Россия.

E-mail: visemenov@rambler.ru

#### **The authors**

Alexandra S. Kochina, Assistant Professor, I. Kant Baltic Federal University, Russia.

E-mail: AKochina@kantiana.ru

Michael N. Protasevich, Assistant Professor, I. Kant Baltic Federal University, Russia.

E-mail: Protasevich@kantiana.ru

Prof. Vladimir I. Semenov, I. Kant Baltic Federal University, Russia.

E-mail: visemenov@rambler.ru