

Т.2. / В.А.Садовничий, ред. – М.: Изд-во Московского университета. 2011. – С. 243–257.

14. Король Е.З. Эволюция гипербола – гармонических модулированных осесимметрических форм цилиндрической оболочки при комбинированной траектории нагружения и критические характеристические линии. // Проблемы машиностроения и автоматизации. 2010. – № 1. – С.93–101.

15. Король Е.З. К решению краевых задач продольно-поперечного изгиба ортотропных круговых пластин на упругом основании. // ПММ. – 2001. – т. 65, Вып. 6. – С. 995–1007.

16. Король Е.З. К определению собственных частот малых продольных и поперечных колебаний тонких ортотропных круговых пластин. // Изв. РАН. МТТ. – 2001. – № 2. – С. 163–174.

### ПРИМЕНЕНИЕ НЕЯВНОЙ СХЕМЫ РАСЩЕПЛЕНИЯ ДЛЯ МОДЕЛИРОВАНИЯ ГАЗОГИДРОДИНАМИЧЕСКИХ ПРОЦЕССОВ НА НЕСТРУКТУРИРОВАННЫХ СЕТКАХ

*Косьянов Д. Ю.*

Институт проблем машиностроения им. А.Н. Подгорного НАН Украины, Харьков

Важность задачи численного моделирования газогидродинамических процессов для энергомашиностроения, авиационной и других отраслей промышленности во многом определяется необходимостью совершенствования существующих и проектирования новых элементов энергетических установок и летательных аппаратов. Для численного решения поставленной задачи широко применяются сеточные методы, использование которых подразумевает разбиение расчётной области на конечное число контрольных объёмов (ячеек). Дискретизацию областей сложной формы удобно выполнять с помощью гибридных неструктурированных сеток, которые формируются из ячеек достаточно произвольной формы (например, треугольников и четырёхугольников в плоском случае) [1].

В последние десятилетия особое внимание уделяется разработке, усовершенствованию и исследованию свойств разностных схем высокого порядка точности, ориентированных на использование неструктурированных сеток. Для повышения эффективности таких методов при численном моделировании стационарных газогидродинамических полей широко используются неявные разностные схемы. Неявные методы с расщеплением и факторизацией по координатным и характеристическим направлениям для сеток с четырёхугольными ячейками хорошо зарекомендовали себя при решении задач газогидродинамики и продолжают активно использоваться.

В публикациях [2, 3] представлен новый неявный безытерационный конечно-объёмный метод с расщеплением по пространственным и характеристическим направлениям, который

является развитием известной неявной схемы Бима-Уорминга-Стегера [4, 5] и ориентирован на использование произвольных неструктурированных сеток. В докладе приведены особенности использования метода для численного решения системы уравнений Эйлера при моделировании невязких течений сжимаемого газа и несжимаемой жидкости. Представлены решения ряда задач с непрерывным (рис. 1), разрывным (рис. 2), стационарным и

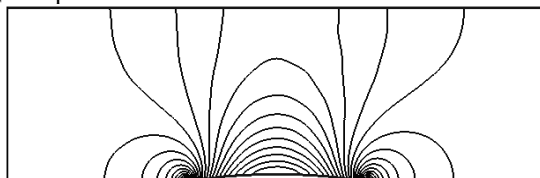


Рис.1. Изолинии коэффициента давления для дозвукового течения в канале с препятствием в виде кругового сегмента (относительная высота – 4%).

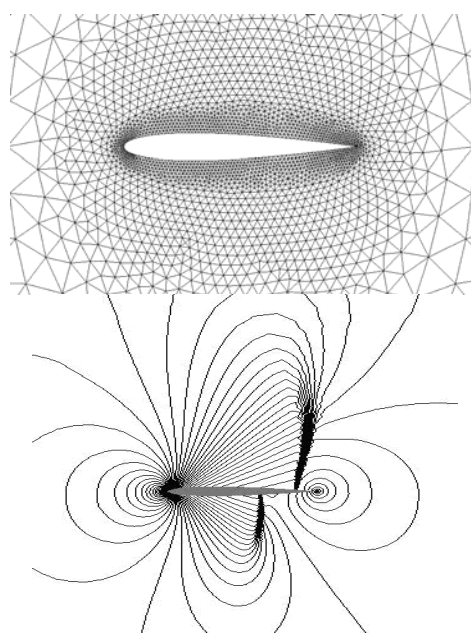


Рис.2. Схематический вид неструктурированной сетки возле профиля NASA0012 и изолинии коэффициента давления.

нестационарным распределением моделируемых физических полей. Выполнено сравнение полученных результатов с данными численного моделирования в программном комплексе вычислительной газогидродинамики FlowER-U и результатами других авторов.

Дальнейшие исследования связаны с обобщением и использованием предложенной разностной схемы для решения задачи численного интегрирования системы уравнений Навье-Стокса, осреднённых по Рейнольдсу, при моделировании трёхмерных вязких течений сжимаемого газа и несжимаемой жидкости.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Venkatakrishnan V. A perspective on unstructured grid flow solvers // Aerospace Sci. Meeting № 33 – 1996. – v. 34. – P. 533 – 547.

2. Русанов А.В., Ершов С.В. Математическое моделирование нестационарных газодинамических процессов в проточных частях турбомашин. – Х.: ИПМаш НАН Украины, 2008. – 275 с.
3. Русанов А.В., Косьянов Д.Ю. Неявная схема для численного интегрирования уравнений гиперболического типа на неструктурированных сетках // Проблемы машиностроения. – 2010. – т 13; № 3. – С. 30–37.
4. Русанов А.В. Обобщение неявной схемы расщепления для моделирования стационарных и нестационарных газодинамических процессов // Вестник НТУ «ХПИ». Серия: Математическое моделирование в технике и технологиях. – Х.: НТУ «ХПИ», 2013. – №37 (8). – С. 174–184.
5. Beem R.M., Warming R.F. An implicit factored scheme for the compressible flows. // AIAA J. –1978. – v. 16, № 4. – P. 393–402.
6. Steger J.L. Implicit finite difference simulation of flow about arbitrary two dimensional geometries. // AIAA J. –1978. – v. 16, № 7. – P. 679–686.

### АНАЛИТИЧЕСКОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ РАЗРЫВА ЖИДКОГО СЛОЯ НА ПОВЕРХНОСТИ НЕСМЕШИВАЮЩЕЙСЯ ЖИДКОСТИ

\*<sup>1</sup>Краузин П. В., <sup>1,2</sup>Голдобин Д. С.

<sup>1</sup>Институт механики сплошных сред УрО РАН,  
Пермь, Россия,

<sup>2</sup>Пермский государственный национальный  
исследовательский университет, Россия

Результаты теоретического и практического исследования статики и динамики поверхности жидкостей, составляющих многофазную систему, особенно зоны трехфазного контакта, представляют ценную информацию для решения как научных, так и технологических проблем.

Существует три устойчивые конфигурации двух несмешивающихся жидкостей различной плотности в поле тяжести: два горизонтальных слоя (тривиальный случай), капля на поверхности нижнего слоя жидкости и разрыв верхнего слоя. Если нахождение формы капли на твердой поверхности [1] или на поверхности жидкости [2] освещено в литературе, то аналитическое рассмотрение разрыва находилось вне поля зрения теоретиков, несмотря на проведенные эксперименты [3].

Рассмотрим трехфазную систему, находящуюся в цилиндрической кювете радиуса  $R$ : воздух и две несмешивающиеся жидкости различной плотности  $\rho$ . Пусть менее плотная жидкость ( $\rho_1$ ) образует на поверхности более плотной жидкости ( $\rho_2$ ) слой с разрывом поверхности радиуса  $r$  в центре цилиндрической кюветы (рис. 1).

Задача обладает аксиальной симметрией, поэтому определение форм поверхностей жидкостей сводится к нахождению профилей  $\xi$ ,  $\eta$ ,  $\zeta$  в диаметральной сечении кюветы из решения дифференциальных уравнений, представляющих собой формулу Лапласа [4]:

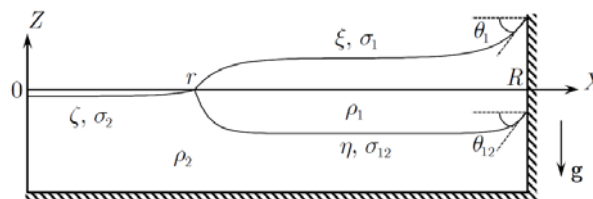


Рис. 1. Система координат.

$$\sigma(K_1 + K_2) = \Delta p. \quad (1)$$

Здесь  $\sigma$  – коэффициент поверхностного натяжения,  $K_1$  и  $K_2$  – главные кривизны поверхности,  $\Delta p$  – разность давлений на границе раздела фаз (поверхностное давление). В общем случае уравнение (1) не имеет аналитического решения, однако в приближении малых отклонений формы поверхности от плоской, уравнение сильно упрощается, что позволяет получить аналитический вид  $\xi$ ,  $\eta$ ,  $\zeta$ .

Определим среднюю толщину верхнего слоя следующим образом:

$$h = \frac{V_1}{\pi R^2}, V_1 = 2\pi \int_r^R x(\xi - \eta) dx, \quad (2)$$

где  $V_1$  – объем первой жидкой фазы.

Сравнение результатов теоретических расчетов (сплошные линии) с экспериментальными данными [3] (символы) для системы четыреххлористый углерод-вода представлено на рис. 2. Как видно из графика, существует критическое значение  $h$ , при превышении которого разрыв невозможен. Действительно, анализ энергии системы показывает, что нижняя ветка теоретической кривой оказывается неустойчивой.

Образование разрыва верхнего слоя приводит к энергетическому выигрышу – разрыв «обнажает» нижний слой, изменяя вклады поверхностной энергии межфазных поверхностей. Однако в силу постоянства объема первой фазы, разрыв также ведет к увеличению толщины верхнего слоя у стенок кюветы, увеличивая тем самым потенциальную энергию системы. Конкуренция этих двух механизмов и определяет диаметр стационарного разрыва.

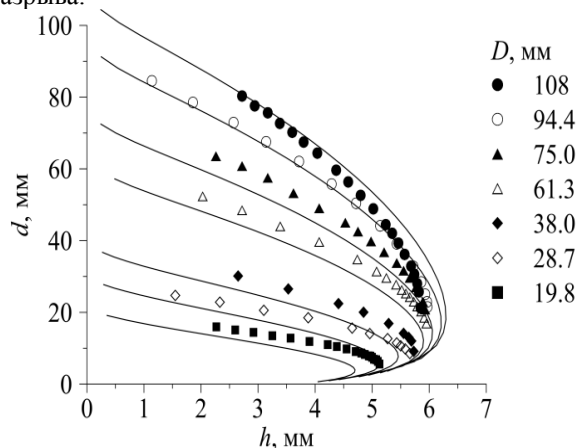


Рис. 2. Зависимость диаметра разрыва ( $d = 2r$ ) от средней толщины верхнего слоя для различных кювет ( $D = 2R$ ).