УДК 621.1.016:536.42

Статистические характеристики газожидкостного потока в вертикальном миниканале

Козулин И.А^{1,2}, Кузнецов В.В^{1,2}

E-mail: igornt@yandex.ru, vladkuz@itp.nsc.ru

Исследованы режимы восходящего газожидкостного течения в прямоугольном миниканале размером 1,75×3,8 мм и длиной 0,7 м. Опыты проведены в диапазоне приведенных скоростей газа от 0,1 до 10 м/с и жидкости от 0,07 до 0,7 м/с для спутного потока H_2O/CO_2 в условиях насыщения. Отработана методика двухлучевого лазерного сканирования структуры и определения статистических характеристик двухфазного потока. Выделены снарядно-пузырьковый, снарядный, переходный, вспененный, кольцевой режимы течения. Впервые получены статистические характеристики движения жидкой и газовой фаз в миниканале, в том числе и скорости движения фаз.

Ключевые слова: миниканал, газожидкостные течения, статистический анализ, режимы течения, снарядное течение.

введение

Двухфазные течения в каналах с поперечным размером порядка и меньше капиллярной постоянной (миниканалы) характеризуются определяющим влиянием капиллярных сил и эффектов стесненности на режим течения и теплообмена. Такие течения встречаются в компактных массообменных аппаратах химической технологии, компактных криогенных и энергетических устройствах, аппаратах водородной энергетики, активно развивается направление по созданию микроканальных теплообменников для охлаждения компьютерных систем [1].

Основная часть работ по исследованию газожидкостных течений в каналах малого размера посвящена определению режимов течения [2–6]. Проведенные исследования показали, что в таких каналах основным является снарядный режим течения, один из наиболее сложных в силу своей нестационарности. Характеристики снарядного течения в трубах диаметром порядка сантиметра, более хорошо изучены, например, в работе [7]. В работах [8, 9] получены статистические характеристики снарядного течения в таких трубах и их развитие по длине канала. Целью настоящей работы является экспериментальное исследование вертикального газожидкостного течения и его статистических характеристик в прямоугольном канале с поперечным размером меньше капиллярной постоянной. Определены

¹Институт теплофизики им. С.С Кутателадзе СО РАН, Новосибирск

²Новосибирский государственный университет

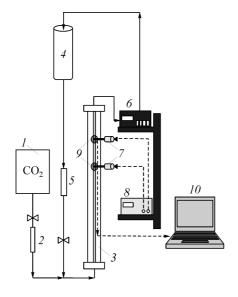
статистические параметры потока, такие как скорость снарядов, зависимость длины поверхности пузыря от скорости движения двухфазного потока и др.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ УСТАНОВКА

Схема экспериментальной установки для определения параметров двухфазного потока в прямоугольном канале малого размера приведена на рис. 1. Сжатый углекислый газ поступает из баллона I через регулировочный вентиль и расходомер газа 2 в экспериментальный участок 3. Вода поступает из бака 4, расположенного на высоте примерно 2 м, далее через регулировочный вентиль расхода жидкости, в ротаметр 5 и далее в смеситель, расположенный внизу перед экспериментальным участком. Экспериментальный участок представляет собой прямоугольный миниканал размером $1,75\times3,8$ мм, собранный из четырех параллельных стеклянных пластин длиной L=70 см, склеенных эпоксидным клеем. Гидравлический диаметр миниканала $D_h=2,4$ мм меньше капиллярной постоянной воды b=2,72 мм. На выходе из экспериментального участка газожидкостная смесь откачивалась перистальтическим насосом 6 в открытый бак с водой 4, при этом углекислый газ уходил в атмосферу, а насыщенная вода возвращалась в экспериментальный участок.

Для исследования режимов газожидкостного течения использовался метод двойного лазерного сканирования. Два лазера 7 располагались таким образом, что лазерные лучи освещали короткую сторону прямоугольного канала диаметром светового пятна порядка размера канала. Расстояние между лучами равнялось 35 мм. Питание лазеров осуществлялось с помощью источника напряжения ТЕС-42 8. Интенсивность прошедшего света измерялась с помощью фотодиодов 9, расположенных на противоположной стороне канала. Сигналы с фотодиодов регистрировались высокоскоростной платой АЦП (Lcard L-264) с максимальной частотой опроса по всем каналам $200~\rm k\Gamma u$, и обрабатывались на компьютере 10. Оцифровка сигнала осуществлялась с частотой $v=2~\rm k\Gamma u$ в течение времени от $60~\rm до~120$ секунд. С лицевой стороны канала при помощи цифровой видеокамеры (WebCam Pro Ex) и цифрового фотоаппарата (OLIMPUS E330) проводилась регистрация режима течения.

В процессе опытов расход жидкости и газа изменялся в диапазоне приведенных скоростей газа 0,07–10 м/с и жидкости 0,07–0,64 м/с, давление на выходе канала равнялось атмосферному.



РЕЗУЛЬТАТЫ

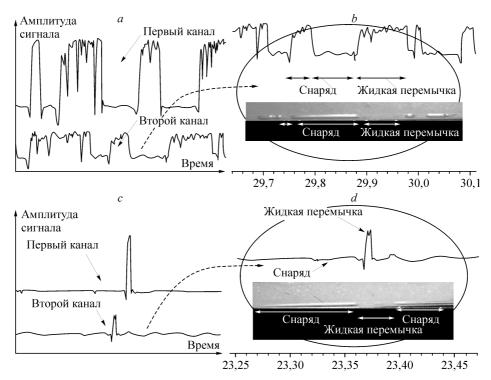
Режим течения определялся по данным визуализации и по характеру спектра сигнала со светочувствительных элементов. В результате проведенных экспериментов выделены следующие режимы течения: снарядопузырьковый, снарядный, переходный, вспененный, кольцевой. Режим с дискретными пузырьками в канале наблюдался. Во всех режимах в канале наблюдался снарядопузырьковый режим с размерами снарядов порядка размеров канала и многочисленными короткими

Рис. 1. Схема экспериментальной установки.

жидкими перемычками, насыщенными пузырьками. Снарядопузырьковый режим течения наблюдался в диапазоне приведенных скоростей жидкости $J_{\rm liq}=0.51\div0.64$ м/с и газа $J_{\rm gas}=0.07\div0.9$ м/с (${\rm Re_{liq}=1222\div1534},~{\rm Re_{gas}=21\div272}$). Согласно классификации [10] опыты проведены в условиях преобладания турбулентного течения по жидкости и ламинарного — по газу.

На рис. 2, *а* показана временная развертка во времени сигналов с фотодиодов первого и второго канала для снарядопузырькового режима течения, а на рис. 2, *b* приведена детализация сигнала для второго канала и характерная фотография структуры потока. Особенностью газожидкостного течения в прямоугольном миниканале является существенная пространственная неоднородность течения и чередование областей с жидкой и газовой фазами, разделенных межфазными менисками. Резкое падение амплитуды сигнала фотодиода соответствует прохождению головки снаряда, а ее рост — жидкой пробке. Пульсации сигнала в области жидкой перемычки показывают наличие мелких пузырьков. Относительная калибровка сигналов с датчиков проведена для пустого и затопленного каналов. Максимальная амплитуда сигнала на рис. 2, *a*, *b* близка к величине сигнала в затопленном канале, а минимальная — к величине сигнала в пустом канале.

При увеличении приведенной скорости в диапазоне $J_{\rm liq}=0.07\div0.38$ м/с $J_{\rm gas}=0.12\div1.57$ м/с (${\rm Re_{liq}=168\div910}$, ${\rm Re_{gas}=37\div474}$), что соответствует ламинарной области по жидкости и по газу, наблюдался снарядный режим течения. Характерный вид сигнала показан на рис. 2, c, d. Снарядный режим течения отличается тем, что наблюдаются длинные снаряды, разделенные короткой жидкой перемычкой. В каналах малого размера снарядное течение характеризуется периодичностью и отсутствием значительного количества пузырей за снарядом.



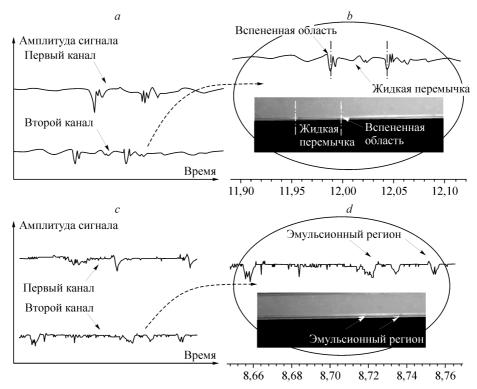
 $Puc.\ 2.$ Оптические сигналы при снарядно-пузырьковом (a,b) и снарядном (c,d) режимах течения при $J_{\rm liq}=0,64$ м/c, $J_{\rm gas}=0,07$ м/c $(a,b),J_{\rm liq}=0,12$ м/c, $J_{\rm gas}=1,18$ м/c (c,d): сигналы с первого и второго фотодиода (a,c), детализация сигнала (b,d).

В диапазоне $J_{\rm liq}=0.08\div0.29$ м/с $J_{\rm gas}=1.81\div2.83$ м/с (${\rm Re_{liq}=191\div700}$, ${\rm Re_{gas}=547\div860}$) наблюдался переходный режим от снарядного к эмульсионному режиму, это выражалось в том, что непосредственно за снарядом наблюдалось хаотическое поведение сигнала меньшей амплитуды. Это объясняется тем, что при больших скоростях наблюдается разрушение хвоста снаряда. С увеличением скорости переходный режим постепенно становится эмульсионным, при котором целые снаряды наблюдаются очень редко, здесь и сам снаряд разрушается и появляется нестабильное поведение жидкости, — диапазон приведенных скоростей газа и жидкости в эмульсионном режиме течения $J_{\rm liq}=0.07\div0.17$ м/с, $J_{\rm gas}=2.08\div6.31$ м/с (${\rm Re_{liq}=168\div408}$, ${\rm Re_{gas}=628\div1907}$). В области эмульсионного режима течения перемычки насыщены газом и каплями жидкости. Поведение сигнала в эмульсионном режиме показано на рис. 3, a, b.

При увеличении приведенных скоростей наблюдается переход к кольцевому режиму (рис. 3, c, d), этот режим отличался от других хаотическими всплесками амплитуды.

СКОРОСТИ СНАРЯДА В ЗАВИСИМОСТИ ОТ ПРИВЕДЕННОЙ СКОРОСТИ СМЕСИ

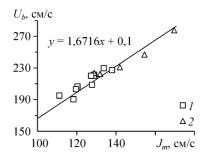
Использование двухлучевого метода лазерного сканирования потока позволило измерить скорость перемещения снарядов в двухфазном потоке. Нижний уровень сигнала на рис. 2 соответствует сухому каналу, а верхний — затопленному. Разница между газовым снарядом и жидкой пробкой хорошо заметна на оптическом сигнале. Газовый снаряд характеризуется большим временем существования газовой фазы, а жидкая пробка — частым переходом жидкости в газ и газа



Puc.~3.~ Оптический сигнал для эмульсионного (a,b) и кольцевого (c,d) режимов течения при $J_{\rm liq}=0{,}074$ м/с, $J_{\rm gas}=3{,}05$ м/с $(a,b),J_{\rm liq}=0{,}11$ м/с, $J_{\rm gas}=7{,}19$ м/с (c,d): сигналы с первого и второго фотодиода (a,c), детализация сигнала (b,d).

Рис. 4. Скорость снаряда от приведенной скорости смеси при снарядном режиме течения в прямоугольном миниканале $1,75 \times 3,8$ мм (H_2O/CO_2). Снарядный режим (□), переходной режим (△).

в жидкость, что показывает наличие малых пузырьков, которые распределены в пробке. Из-за различных масштабов временных отрезков для малых диспергированных пузырьков в пробках и газовых снарядах, в оптическом сигнале может быть задан порог для исключе-



ния малых пузырьков из жидких снарядов. Это позволяет выделять головки снарядов и их хвосты для двух оптических датчиков и определять как скорость перемещения снарядов, так и их длину.

Согласно дрейфовой модели [11], скорость движения снаряда определяется приведенной скоростью смеси $J_m = J_{\rm gas} + J_{\rm liq}$, параметром распределения C_0 и скоростью всплытия пузыря в канале для неподвижной жидкости $U_b^{\rm free}$ следующим образом:

$$U_b = C_0 \cdot J_m + U_b^{\text{free}}.$$
 (1)

В работе [12] получено, что параметр распределения равен 1,2 для турбулентного течения и 1,4 для ламинарного. Параметр распределения C_0 для прямо-угольных каналов определялся в работе [13] как

$$C_0 = 1,35 - 0,35\sqrt{\rho_G/\rho_L} = 1,33.$$
 (2)

Обработка данных в виде $U_b = C \cdot J_m + U_b^{\text{free}}$ для снарядного и переходного режимов течения, представленная на рис. 4, показала, что скорость снарядов хорошо описывается зависимостью

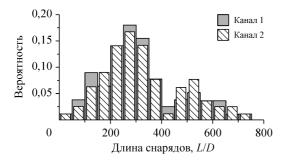
$$U_b = 1,67 \cdot J_m + U_b^{\text{free}}.$$
 (3)

Измерения скорости всплытия пузыря при неподвижной жидкости в канале показали, что средняя скорость всплытия одиночного снаряда близка к 1 мм/с. Величина коэффициента $C_0 = 1,67$ существенно отличается от данных для труб большого диаметра.

СТАТИСТИЧЕСКАЯ ОБРАБОТКА ДАННЫХ

В настоящей работе получены статистические характеристики движения жидкой и газовой фаз в мини-канале на двух расстояниях от входа: при $x_1/D=167$ (первый оптический канал) и $x_2/D=183$ (второй оптический канал). Статистическая обработка данных по скорости всплытия снарядов и их длине проводилась для снарядопузырькового и снарядного режимов течения. Длина снаряда определялась как разность сигнала по временной координате между передней и задней границей газового снаряда, умноженная на его усредненную скорость. В результате обработки сигналов с первого и второго оптических каналов построены гистограммы распределения по длинам снарядов.

На рис. 5 показана вероятность попадания длины снаряда, нормированной на гидравлический диаметр канала, в интервал гистограммы при $J_{\rm liq}=0.091$ м/с и $J_{\rm gas}=1.19$ м/с. Вероятности приведены для сигналов с первого и второго оптических каналов. В предположении, что длины снарядов соответствуют



Puc.~5. Вероятность попадания длины снаряда, нормированной на гидравлический диаметр канала, в интервал гистограммы при $J_{\rm liq}=0.091$ м/с, $J_{\rm gas}=1.19$ м/с. Среднее значение $1=230,~\sigma_1=0.68,$

Среднее значение 1 = 230, $\sigma_1 = 0.68$, $\chi_1^2 = 20.64$, среднее значение 2 = 255,

$$\sigma_2 = 0.6$$
, $\chi_2^2 = 16.34$.

логнормальному распределению с плотностью вероятности, имею-

щей вид

$$f\left(\frac{l_b}{D_h},\sigma\right) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \left(\frac{l_b}{D_h}\right)^{-1} \exp\left[-\frac{\left(\ln\left(l_b/D_h\right) - x_c\right)^2}{2\sigma^2}\right],\tag{4}$$

где l_b/D_h и $\sigma>0$, определены средние величины и дисперсии для первого и второго оптических каналов. Параметры функции распределения определялись из условия соответствия функции распределения экспериментальным данным. Для оценки согласования данных с логнормальным распределением использовался критерий согласия Пирсона (критерий χ^2) [14]. Рассчитанные значения параметров χ_1^2 и χ_2^2 , характеризующие степень отклонения экспериментального и логнормального распределений для первого и второго оптических каналов, приведены на рис. 5. Для распределений, приведенных на рис. 5, степень свободы равна 13 и значение параметра $\chi_{\rm crit}^2=15$,1 дает уровень значимости 0,3 [15]. Изменение параметров функции распределения между оптическими каналами по длине рабочего участка несущественно и наблюдается самоподобие картины потока, поэтому в дальнейшем приведены распределения для одного оптического канала.

На рис. 6 показаны вероятности попадания скоростей и длин снарядов в интервал гистограммы для различных скоростей газа и жидкости. Статистические

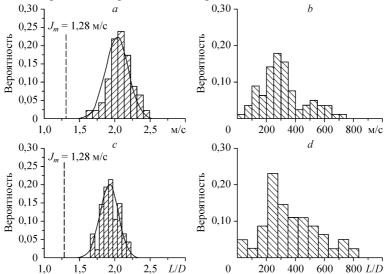


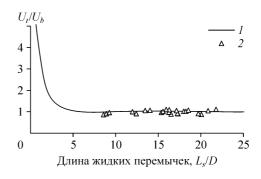
Рис. 6. Вероятности попадания скорости снаряда и его длины в интервал гистограммы при скоростях потока $J_{\rm liq} = 0{,}091$ м/с и $J_{\rm gas} = 1{,}19$ м/с (a,b) и $J_{\rm liq} = 0{,}074$ м/с и $J_{\rm gas} = 1{,}04$ м/с (c,d), вероятность скорости снаряда (a,c), вероятность длины снаряда, нормированной на диаметр канала (b,d).

a — среднее значение = 2,03, σ = 16, χ^2 = 6,19; b — среднее значение = 230, σ = 0,68, χ^2 = 20,64; c — среднее значение = 0,13, σ = 1,93, χ^2 = 5,79; d — среднее значение = 270, σ = 0,7, χ^2 = 23,9.

Puc. 7. Зависимость скорости снаряда от длины жидкой перемычки $J_{\rm liq}=0,\!074$ м/с, $J_{\rm gas}=1,\!04$ м/с, $D_h=2,\!4$ мм.

1 — [16], 2 — выбранные события

параметры функции распределения скорости определялись для тех снарядов, длины которых между оптическими каналами изменялись не более чем на 5 %. В противном случае событие считалось неблагоприятным, по-



скольку снаряд менял свою длину в результате объединения с предыдущим, либо событие относилось к другому промежутку времени и поэтому отбрасывалось. Аппроксимация функции распределения скорости снарядов производилась нормальным распределением с плотностью вероятности вида

$$f(x,\sigma) = \frac{1}{o\sqrt{2\pi}} \exp\left[\frac{x - x_c}{\sqrt{2}\sigma}\right]^2.$$
 (5)

На рис. 6, a, c показаны вероятности попадания скорости снаряда в интервал гистограммы и параметры нормального распределения для различных расходов жидкости и газа. При скоростях потока $J_{\rm liq}=0.091,\,0.074$ м/с, $J_{\rm gas}=1.19,\,1.04$ м/с соответственно можно говорить о соответствии распределений снарядов нормальному распределению с уровнем значимости не менее 0,5 [15]. Сплошной линией на рис. 6, a, c показана плотность вероятности этих распределений, умноженная на длину интервала скорости на гистограмме.

Пунктирной чертой показаны приведенные скорости смеси J_m . Видно, что скорость движения снарядов существенно превышает суммарную скорость потока.

На рис. 6, b, d показана вероятность попадания длины снаряда, нормированной на гидравлический диаметр канала, в интервал гистограммы для различных параметров потока снарядного режима течения. Аппроксимация вероятности длины снаряда производилась логнормальным распределением. Параметры аппроксимации указаны в подписи к рисунку.

На рис. 7 представлена зависимость скорости снаряда от длины жидкой перемычки, где точками отмечены те длины жидких перемычек, для которых определялась скорость снаряда U_t непосредственно за ними. Линией на рис. 6, $b,\ d$ показан расчет по [16]

$$U_t = U_b \left[1 + 8 \exp\left(-1,06 \frac{l_s}{D}\right) \right].$$
 (6)

Видно, что минимальная длина жидкой перемычки, на которой сказывается эффект возрастания скорости снаряда с ростом размера жидкой перемычки, составляет 5D, и в наших опытах эта зависимость не наблюдалась.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Проведено экспериментальное исследование структуры адиабатического газожидкостного потока в вертикальном прямоугольном миниканале. С использованием метода лазерного сканирования и высокоскоростной фото- и видеосъемки получены основные режимы восходящего адиабатного газожидкостного потока в вертикальном миниканале — снарядопузырьковый, переходный, вспененный, кольцевой. Показано, что особенностью двухфазного течения в прямоугольном

миниканале является существенная пространственная неоднородность течения и чередование областей с жидкой и газовой фазами, разделенных межфазными менисками. Отработана методика двухлучевого лазерного сканирования структуры и определения статистических характеристик двухфазного потока. Выделены снарядопузырьковый, снарядный, переходный, вспененный, кольцевой режимы течения. Впервые получены статистические характеристики движения жидкой и газовой фаз в миниканале, в том числе и движения скорости фаз.

ПРИНЯТЫЕ ОБОЗНАЧЕНИЯ

g — ускорение свободного течения,	C_0 — параметр распределения,
J— приведенная скорость,	J_{m} — приведенная скорость смеси,
D_h — гидравлический диаметр,	x_1, x_2 – координаты положений фотодиодов,
$b = \sqrt{\sigma/g(\rho_{\rm liq} - \rho_{\rm gas})}$ — капиллярная постоян-	l_b — длина газового снаряда,
ная (постоянная Лапласа),	l_s — длина жидкой перемычки,
ная (постоянная этапласа), Re = UD/v — число Рейнольдса,	${\bf U}_b$ — средняя снарядов в миниканале,
re = 0D/7 mesio i emiosibace,	x_c — среднее значение.

ГРЕЧЕСКИЕ СИМВОЛЫ

$$ho$$
 — плотность, ρ — разность между плотностями жидкости, σ — дисперсия, χ^2 — хи-квадрат.

ИНДЕКСЫ

liq — жидкость, gas — газ

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Kandlikar S.G., Grande, W.J. Evolution of microchannel flow passages thermo hydraulic performance and fabrication technology // Heat Transfer Engng., 2003. Vol. 24, No. 1, P. 3–17.
- Coleman J.W., Garimella S. Characterization of two-phase flow patterns in small diameter round and rectangular tubes // Inter. J. of Heat and Mass Transfer. 1999. Vol. 42, No. 15. P. 2869–2881.
- 3. Suo M., P. Griffith P. Two-phase flow in capillary tubes // J. Basic Engng., 1984. P. 576–582.
- 4. Barnea D., Luninsky Y., Taitel Y. Flow pattern in horizontal and vertical two phase flow in small diameter pipes // Can. J. Chem. Engng., 1983. Vol. 61. P. 617–620.
- Conrad K., Kohn R.E., Mishima K., Hibiki T. Some Characteristics of air-water two-phase Flow in small diameter vertical tubes // Inter. J. Multiphase Flow. 1996. Vol. 22, No. 4. P.703–712.
- Akbar M.K., Plummer D.A., Ghiaasiaan S.M. On gas-liquid two-phase flow regimes in micro-channels // Inter. J. Multiphase Flow. 2003. Vol. 29. P. 855–865.
- 7. Кашинский О.Н., Курдюмов А.С., Рандин В.В. Трение на стенке в восходящем снарядном течении в вертикальной трубе // Теплофизика и аэромеханика. 2006. Т. 13, № 3. С. 411–416.
- Barnea D., Shemer L. Void fraction measurements in vertical slug flow: applications to slug characteristics and transition // Inter. J. Multiphase Flows. 1989. Vol. 15. P. 495–504.
- Van Hout R., Barnear D., Shemer L. Evolution of statistical parameters of gas-liquid slug flow along vertical pipes // Inter. J. of Multiphase Flow. 2001. Vol. 27, No. 9. P. 1579–1602.
- Chisholm D. A theoretical basis for the Lockhart-Martinelli correlation for two-phase flow // Inter. J. Heat Mass Transfer. 1967. Vol. 10. P. 1767–1778.
- **11. Jones, O.C., Zuber, N.** Slug-annular transition with particular reference to narrow rectangular ducts // Two-phase Momentum, Heat and Mass Transfer in Chemical, Process and Energy Engng Systems. 1979. Vol. 1. P. 345–355.
- 12. Nicklin D.J., Wilkes J.F. Two-phase flow in vertical tubes // Trans. Inst. Chem. Engng. 1962. Vol. 40, P. 61–68
- 13. Mishima K, Hibiki T, Nishihara H. Some characteristics of gas-liquid flow in narrow rectangular ducts // Inter. J. Multiphase Flow. 1993. Vol. 19. P. 115–124.
- **14. Корн Г., Корн Т.** Справочник по математике для научных работников и инженеров. М.: Наука, 1977. С. 630–638.
- Бронштейн И.Н., Семендяев К.А. Справочник по математике для инженеров и учащихся втузов. М.: Наука, 1986. С. 74–75.
- 16. Moissis R., Griffith P. Entrance effects in two-phase slug flow // J. Heat Transfer. 1962. Vol. 84. P. 29–39.

Статья поступила в редакцию 24 июля 2009 г.