# 03;12 Влияние малых добавок метана и моносилана на кластерообразование в импульсных сверхзвуковых потоках аргона

© А.Е. Зарвин,<sup>1</sup> В.Ж. Мадирбаев,<sup>1</sup> Н.Б. Коробейщиков,<sup>1</sup> Г.Г. Гартвич,<sup>1</sup> Р.Г. Шарафутдинов<sup>2</sup>

 <sup>1</sup> Новосибирский государственный университет, 630090 Новосибирск, Россия
 <sup>2</sup> Институт теплофизики СО РАН, 630090 Новосибирск, Россия e-mail: zarvin@phys.nsu.ru

#### (Поступило в Редакцию 25 марта 2005 г.)

Экспериментально исследована конденсация в импульсной сверхзвуковой струе газовых смесей аргона с метаном и моносиланом. Изучены зависимости от давления торможения интенсивностей сигналов на массах мономерных и кластерных ионов. Определены параметры перехода течения в режим конденсации. Рассмотрены особенности образования метановых кластеров. Показано, что в тройной смеси возможно образование смешанных кремний-углеродных комплексов.

### Введение

Внимание к процессам кластерообразования в сверхзвуковых потоках смесей метана и моносилана с инертным разбавителем вызвано использованием этих газов в плазмохимических технологиях осаждения пленочных покрытий, конверсии углеводородов, переработки отходов и др. [1,2]. Большой интерес проявляется также к механизмам образования кремнийорганических комплексов [3]. Авторами настоящей работы ранее исследована конденсация в смеси аргон-моносилан [4,5]. Кроме кластеров гидрогенизированного кремния и аргона были обнаружены смешанные аргон-силановые комплексы и определены условия их формирования в потоке. Было показано, что конденсация в струе этой смеси при низких давлениях торможения ведет к образованию только моносилановых кластеров, а с ростом плотности в потоке на них начинают осаждаться атомы аргона. В настоящей работе продолжено исследование начальных стадий конденсации в импульсных струях смесей аргона с малыми молекулярными добавками. Исследованы бинарные 5-10% CH<sub>4</sub> + Ar, 5-10% SiH<sub>4</sub> + Ar, а также тройная 2.5% SiH<sub>4</sub> + 2.5%CH<sub>4</sub> + Ar смеси в сравнении с данными в чистом аргоне.

#### Эксперимент

Измерения выполнены на комплексе газодинамических стендов ЛЭМПУС Новосибирского государственного университета [6] в диапазоне давлений торможения  $P_0 = 1-700$  kPa при температуре торможения  $T_0 = 295$  K. Как и в предыдущих работах авторов [4–7], использован импульсный источник, обеспечивший широкий диапазон варьирования плотностей в сверхзвуковой недорасширенной струе смеси выбранного состава. Парциальные концентрации компонентов смесей в потоках за звуковым соплом ( $d_* = 0.55$  и/или 1 mm) измерялись с помощью молекулярно-пучковой масс-спектрометрии [8]. Использовался стандартный квадрупольный масс-спектрометр МС-7303, адаптированный к импульсным измерениям. Энергия электронов в ионизаторе масс-спектрометра задавалась равной 40 eV. Все измерения проведены на расстоянии сопло-скиммер x/d = 175, поэтому влиянием скиммерного взаимодействия пренебрегалось.

Состав кластеров определялся по зависимости от параметров торможения ди-, три-, тетра- и пентамерных компонент смесей метана и моносилана с аргоном. Данные по конденсации в импульсной струе чистого аргона получены как из новых измерений, так и из ранее опубликованных результатов [9].

Пример зависимости амплитуд сигналов для мономерных компонент в смеси 10% SiH<sub>4</sub> + 90% Ar от параметра  $P_0 d^{0.8}$  приведен на рис. 1. Этот параметр достаточно широко используется для обобщения результатов по конденсации в аргоне. Как указано выше, в настоящих измерениях использованы сопла только двух диаметров. Поэтому основным параметром, изменявшимся в широких пределах, являлось давление торможения P<sub>0</sub>. В масс-спектре SiH<sub>4</sub> регистрировались сигналы на массах 29-32. Пик m/e = 28 (Si<sup>+</sup>) из-за присутствия в измерениях остаточного фона молекулярного азота из анализа исключен. Известно, что в равновесных условиях сечение диссоциативной ионизации SiH<sub>2</sub><sup>+</sup> больше, чем  $SiH_{3}^{+}$  [10,11]. В настоящих измерениях, как и ранее в [7], интенсивности пиков этих двух ионов эквидистантны практически во всем диапазоне изменений давления торможения. Поэтому при дальнейших сравнениях в качестве мономерной компоненты моносилана будет использоваться как пик m/e = 30, так и m/e = 31.

Кремний имеет три устойчивых изотопа:  ${}^{28}$ Si (92.2%),  ${}^{29}$ Si (4.7%),  ${}^{30}$ Si (3.0%), и соответствено сигналы на мас-



Рис. 1. Зависимость амплитуды массовых пиков мономеров аргона и моносилана от параметра  $P_0 d^{0.8}$ . Смесь 90% Ar + 10% SiH<sub>4</sub>. m/e = 29 (1), 30 (2), 31 (3), 32 (4), m/e = 40 (5).

сах 32 и 33 обычно приписывают ди- и тригидратам более тяжелых изотопов [12]. Поскольку ошибка, вносимая в ионный сигнал тяжелыми изотопами кремния (<sup>29</sup>Si и <sup>30</sup>Si), мала по сравнению с погрешностью измерений, то процедура вычитания вклада тяжелых изотопов здесь и далее не производилась.

Аналогичные зависимости для смеси 10% CH<sub>4</sub> + +90% Ar приведены на рис. 2. Для метана даны амплитуды мономеров CH<sub>n</sub><sup>+</sup>, где n = 0, 1, 2, 3, 4. Нетрудно видеть, что практически во всем диапазоне изменения давления торможения (и соответственно локальной плотности в точке измерений) амплитуды компонентов CH<sub>4</sub><sup>+</sup> и CH<sub>3</sub><sup>+</sup> также эквидистантны. В дальнейшем обсуждении в качестве мономерной компоненты метана будут приводиться данные для CH<sub>4</sub><sup>+</sup> или CH<sub>3</sub><sup>+</sup> (m/e = 16 или 15 соответственно). Как и следовало ожидать,

Сравнение компонент СН<sup>+</sup><sub>n</sub> при масс-спектрометрии метана

<i>m/e</i> ,a.u.m.	NIST	Эксперимент	
		$P_0^* d^{0.8}$ , kPa · mm	
		100	200
12	0.04	0.04	0.02
13	0.105	0.06	0.04
14	0.204	0.19	0.17
15	0.888	0.89	0.94
16	1	1	1



Рис. 2. Зависимость амплитуды массовых пиков мономеров аргона и метана от параметра  $P_0 d^{0.8}$ . Смесь 90% Ar + 10% CH<sub>4</sub>. m/e = 12 (1), 13 (2), 14 (3), 15 (4), 16 (5), 40 (6).

амплитуды масс m/e = 14, 13 и 12, т.е.  $CH_2^+$ ,  $CH^+$  и  $C^+$ , оказываются значительно ниже. К сожалению, из-за малости сигналов эти компоненты удалось зарегистрировать только при больших значениях  $P_0$ . Соотношение между сигналами  $CH_n^+$  при двух значениях параметра  $P_0d^{0.8}$  дано в таблице. Отличие от приведенных здесь же данных NIST [13] недостаточно велико, чтобы можно было говорить об искажающем влиянии конденсации.

Сопоставление результатов измерений в смесях аргон-метан и аргон-моносилан для двух соотношений компонентов смесей (5 и 10% примеси в аргоне) для мономерных компонент представлено на рис. 3, а для димеров и тримеров — на рис. 4: a — данные по аргон-метановым смесям, b — по аргон-моносилановым. В качестве иллюстрации воспроизводимости данных на рис. 3, a приведены результаты для смеси 5% CH<sub>4</sub> + 95% Ar, полученные в трех различных экспериментах (смеси 2–4), выполненных в разное время. Совпадение убедительное, можно говорить о высокой достоверности полученные в аналогичных условиях в чистом аргоне.

Изменение зависимостей интенсивностей массовых пиков от давления торможения традиционно для молекулярно-пучковых измерений в сверхзвуковых потоках в режимах с конденсацией. В качестве нижней границы кластерообразования (появление димеров) на зависимости от давления торможения обычно принимается



**Puc. 3.** Сравнение мономерных компонент при значениях концентрации примеси 5 и 10% в аргоне. a — аргон-метановые смеси: I - m/e = 15 — mix 1 (10% CH<sub>4</sub>), 2 - m/e = 40 — mix 1 (10% CH<sub>4</sub>), 3 - m/e = 15 — mix 2 (5% CH<sub>4</sub>), 4 - m/e = 40 — mix 2 (5% CH<sub>4</sub>), 5 - m/e = 15 — mix 3 (5% CH<sub>4</sub>), 6 - m/e = 40 — mix 3 (5% CH<sub>4</sub>), 7 - m/e = 15 — mix 4 (5% CH<sub>4</sub>), 8 - m/e = 40 — mix 4 (5% CH<sub>4</sub>), 9 - m/e = 15 — Ar pure, I0 — N clust [20], II — N clust [21]; b — аргон-моносилановые смеси: I2 - m/e = 31 — mix 5 (10% SiH<sub>4</sub>), I3 - m/e = 40 — mix 5 (10% SiH<sub>4</sub>), I3 - m/e = 40 — mix 6 (5% SiH<sub>4</sub>), I5 - m/e = 40 — mix 6 (5% SiH<sub>4</sub>), 9 - m/e = 40 — N clust [21], II — N clust [21], II — N clust [21], II — m/e = 31 — mix 6 (5% SiH<sub>4</sub>), I5 — m/e = 40 — mix 6 (5% SiH<sub>4</sub>), II — N clust [20], II — N clust [21], II — N clust [21].

начало отклонения от линейного роста интенсивности сигналов мономеров. Область вблизи локального максимума для мономеров считается областью образования малых кластеров. Последующее увеличение давления  $P_0$  приводит к развитию конденсации и росту среднего размера кластеров. Связывание части мономеров в кластерах и выделение тепла конденсации, приводящее к большему развороту струи в поперечном направлении, вызывают падение плотности газа на оси струи [14] и, как следствие, уменьшение интенсивности сигналов на массе мономера в молекулярном пучке. Считается, что течение переходит в режим развитой конденсации [15].

В результате ионизации низкоэнергетичными электронами в детекторе масс-спектрометра кластеры фрагментируют, что искажает регистрируемые масс-спектры [16]. Экспериментальное [17] и теоретическое [18] исследования ионизации малых кластеров аргона  $Ar_n$  (до n = 9) при бомбардировке электронами показали, что при ионизации кластера  $Ar_n$  положительный заряд локализуется на димере, после чего в результате развала комплекса  $Ar_2^+ - Ar_{n-2}$  образуются преимущественно ионы димеров  $Ar_2^+$  и, с меньшей вероятностью, других олигомеров. Устойчивость димера обусловлена его энергетической прочностью [16]. Поэтому резкий начальный рост интенсивности димеров на графике объясняется значительным вкладом в сигнал осколков кластеров большего размера.

С увеличением размера кластеров при дальнейшем росте давления торможения происходит перестройка их структуры и изменение фазового состояния [19]. Фрагментация таких кластеров, по-видимому, приводит преимущественно к образованию ионов мономеров. Это вызывает падение сигналов на массах ди-, три- и тетра-



**Puc. 4.** Зависимость амплитуд кластерных компонент смесей от параметра  $P_0d^{0.8}$ . a — смесь 95% Ar + 5% CH<sub>4</sub>: m/e = 28 —  $C_2H_4^+$  (1), 29 —  $C_2H_5^+$  (2), 30 —  $C_2H_6^+$  (3), 43 —  $C_3H_7^+$  (4), 44 —  $C_3H_8^+$  (5), 80 — Ar<sub>2</sub><sup>+</sup> (6); b — смесь 95% Ar + 5% SiH<sub>4</sub>: m/e = 62 — Si<sub>2</sub>H<sub>6</sub><sup>+</sup> (7), 63 — Si<sub>2</sub>H<sub>4</sub><sup>+</sup> (8), 70 — ArSiH<sub>2</sub><sup>+</sup> (9), 80 — Ar<sub>2</sub><sup>+</sup> (10), 94 — Si<sub>3</sub>H<sub>10</sub><sup>+</sup> (11), 110 — Ar<sub>2</sub>SiH<sub>2</sub><sup>+</sup> (12).

меров, замедление падения и последующий рост сигнала мономеров. Стадию формирования крупноразмерных кластеров характеризует резкий рост интенсивности сигналов мономеров, а в дальнейшем и малых кластеров.

На рис. 3, *а* и *b* пунктиром нанесены экспериментальные данные по размерам кластеров аргона, N clust, взятые из работ [20,21]. Здесь же цифрами нанесены некоторые численные значения этих размеров. Очевидно, что сравнение этих результатов с нашими данными достоверно только в чистом аргоне. Минимальному давлению торможения, при котором обнаруживаются димеры в потоке чистого аргона, соответствует значение среднего размера кластеров аргона, согласно [20], равное двум. Локальный максимум на линии мономера аргона соответствует среднему размеру кластеров ~ 20, а локальный минимум — около 100. При максимальных для нашей работы давлениях  $P_0$  срдений размер кластеров в потоке чистого аргона должен достигать нескольких тысяч единиц.

### Обсуждение результатов

При сравнении смесей с метаном и моносиланом хорошо видны различия в изменении мономерных и кластерных компонент. По-видимому, в отличие от моносилана примесь метана не влияет на начальную стадию конденсации аргона. Так, графики амплитуды пика мономера Ar в смеси Ar–CH<sub>4</sub> и в чистом Ar практически совпадают во всем диапазоне изменения параметра  $P_0d^{0.8}$  (рис. 3, *a*) в отличие от смеси Ar–SiH<sub>4</sub> (рис. 3, *b*), где изменение существенно. Зависимость амплитуды пика метана проходит через максимум при том же  $P_0$ , что и кривая для аргона, тогда как для моносилана этот максимум значительно смещен в область меньших значений  $P_0d^{0.8}$ .

Кластеры моносилана обнаруживаются при существенно меньших плотностях потока, чем кластеры метана (рис. 4, a, b). Кроме того, для малых кластеров метана не наблюдается характерных для смесей с моносиланом экстермумов. Однако при дальнейшем росте давления торможения в области вторичного роста интенсивности мономеров ход зависимостей для мономеров метана и моносилана практически совпадает. Эта область характеризуется интенсивным ростом крупных кластеров.

Поскольку метан и моносилан являются малыми примесями в аргоне, при малых  $P_0 d^{0.8}$  интенсивности их мономерных составляющих значительно меньше. При этом экстремумы мономерных компонент аргона и метана в бинарной смеси совпадают, что, по-видимому, следует интерпретировать как параллельный рост малых кластеров аргона и метана. Зарегистрировать сколько-нибудь заметное количество димеров метана при малых плотностях потока (низкие значения параметра  $P_0 d^{0.8}$ ) не удалось. В смеси аргона с моносиланом, как было установлено ранее [4,8], сначала происходит образование кластеров моносилана. Это приводит к падению плотности на оси потока и замедлению роста интенсивности мономера аргона. И хотя кластеры аргона обнаруживаются позднее, чем моносилана, в целом процесс кластерообразования происходит более эффективно.

При дальнейшем росте параметра  $P_0 d^{0.8}$  и соответствено плотности в потоке в обеих бинарных смесях происходит резкий повторный рост интенсивности мономеров как аргона, так и малой примеси. В литературе резкий вторичный рост интенсивности пиков мономеров принято объяснять образованием больших кластеров и их развалом при ионизации в детекторе масс-спектрометра. При этом считается, что большие кластеры распадаются преимущественно на мономеры [21]. Интенсивность мономера примеси растет опережающими темпами, а в аргон-моносилановой (10% моносилана) смеси эти интенсивности даже сравниваются. Обращает на себя внимание тот факт, что рост интенсивности обеих малых примесей практически эквидистантен. В аргон-моносилановой смеси причина такого роста может быть объяснена преобладающим кластерообразованием примеси, что должно приводить к росту мономерной комопненты именно моносилана. Однако в метансодержащей смеси, как показывают наши измерения, рост кластеров аргона и метана происходит одновременно. Вероятно, укрупнение кластеров метана происходит быстрее, чем кластеров аргона в их смеси. Это приводит к более быстрому росту интенсивности мономеров метана при масс-спектрометрировании. С другой стороны, в смеси с моносиланом на моносилановых зародышах возможно постепенное налипание аргоновой "шубы", приводящее к образованию смешанных осколков: аргон-моносилановых димеров и тримеров [4] (рис. 4, b). Возможно, что в смеси с метаном образующиеся кластеры имеют моноатомную структуру. Однако мы не исключаем и возможного существования других объяснений, обусловленных, например, сложными механизмами развала кластеров разного размера, структуры и фазового состава. Следует также отметить, что в отличие от смеси Ar-SiH<sub>4</sub>, в смеси Ar-CH<sub>4</sub> смешанные кластеры обнаружить не удалось.

Представленные результаты по бинарным смесям дают основание предполагать, что в тройной смеси  $Ar-SiH_4-CH_4$  также следует ожидать значительного влияния моносилана на процессе кластерообразования. На рис. 5 приведены результаты масс-спектрометрии кластированного потока тройной смеси, в которой метан и моносилан являются малыми (по 2.5% объема) добавками в газе-носителей аргоне. Здесь, как и ранее, относительные интенсивности выбранных пиков мономеров даны в зависимости от величины параметра  $P_0d^{0.8}$ . Для сравнения приведены также данные по мономеру аргона в чистом аргоне (сплошная кривая) и смесях (кружки белого, серого и черного цветов), а также для мономеров метана (серые квадраты) и моносилана (черные

Øg

1

© 3

⊠ 2

▲ 4

• 5

 $^{\Box} 6$  $^{\triangle} 7$ 

° 8

1000

100

-2

Λ



10

треугольники) в соответствующих бинарных смесях. Как и ранее, для метана выбран пик m/e = 16, для моносилана — m/e = 31. Как видно из результатов, приведенных на рис. 5, в тройной смеси (светлые значки) первый максимум интенсивности пика аргона обнаруживается при том же значении параметра  $P_0 d^{0.8}$ , что и в бинарной смеси 95% Ar-5% SiH<sub>4</sub>, тогда как минимум совпадает с минимумом аргона в смеси 95% Ar + 5% CH<sub>4</sub>. Данные для мономеров метана и силана в пределах экспериментального разброса данных ложатся на единую зависимость, причем изменение этой зависимости эквидистантно зависимости для бинарной смеси с моносиланом, экстремумы для этих экспериментальных зависимостей совпадают. Таким образом, в тройной смеси процесс кластерообразования происходит иначе, чем в бинарных смесях тех же компонентов: при низких плотностях в потоке, при образовании зародышей — по механизму бинарной смеси с моносиланом, при более высоких, при росте размеров кластеров — подобно бинарной смеси с метаном.

Использование импульсной аппаратуры формирования и диагностирования газовых потоков с конденсацией позволяет измерять не только амплитуды сигналов, но и время прихода переднего фронта и полуширину импульсов мономеров и малых кластеров отдельных компонент смеси. В [22] было установлено, что переход течения в режим с конденсацией приводит к изменениям этих параметров. Регистрация временны́х параметров импульсного потока позволяет выделять отдельные стадии конденсации.

На рис. 6, a-c приведены данные по полуширине D (в микросекундах) импульсов мономеров в смесях 95% Ar + 5% CH<sub>4</sub>, 95% Ar + 5% SiH<sub>4</sub>, 95% Ar + + 2.5% CH<sub>4</sub> + 2.5% SiH<sub>4</sub> соответственно. Там же для сравнения нанесены результаты для чистого аргона. В смесях наблюдается отход от зависимости для потока чистого аргона с одновременным расслоением данных для компонент смесей, а характерные точки на графиках длительности импульсов коррелируют с данными на графике амплитуд соответствующих компонент.



**Puc. 6.** Зависимости полуширины импульсов от параметра  $P_0d^{0.8}$ . a - 95% Ar + 5% CH<sub>4</sub>, b - 95% Ar + 5% SiH<sub>4</sub>, c - 95% Ar + 2.5% CH<sub>4</sub> + 2.5% SiH<sub>4</sub>. m/e = 40 — Ar pure (1), 16 — Ar + CH<sub>4</sub> (2), 40 — Ar + CH<sub>4</sub> (3), 31 — Ar + SiH<sub>4</sub> (4), 40 — Ar + SiH<sub>4</sub> (5), 16 — Ar + CH<sub>4</sub> + SiH<sub>4</sub> (6), 31 — Ar + CH<sub>4</sub> + SiH<sub>4</sub> (7), 40 — Ar + CH<sub>4</sub> + SiH<sub>4</sub> (8).

Журнал технической физики, 2005, том 75, вып. 11

10000

1000

100

10

0.1

*I*, a.u.

Резкое изменение полуширины импульса на массе только одной из компонент смеси, к тому же являющейся малой примесью, невозможно с точки зрения газодинамики потока. Причиной обнаруженного эффекта, как уже отмечалось выше, является развал кластеров в датчике масс-спектрометра. Полуширина импульсов на массах пиков малых кластеров, как было обнаружено в ходе измерений настоящей работы, меняется незначительно во всем диапазоне вариации параметра  $P_0 d^{0.8}$ . Сравнение зависимостей полуширины и интенсивности газовых импульсов отдельных компонентов (мономеры, кластеры примесей и газа-носителя) от  $P_0 d^{0.8}$  позволяет рассмотреть различия в процессах кластерообразования в исследуемых смесях на разных стадиях конденсации.

Изменения полуширины импульса можно разделить на несколько диапазонов по значениям  $P_0 d^{0.8}$ .

1. При малых значениях  $P_0 d^{0.8}$  в отсутствие конденсации во всех смесях интенсивность сигналов мономеров растет линейно по  $P_0 d^{0.8}$ . Полуширина импульсов *D* как для аргона, так и для малых примесей слабо уменьшается с ростом давления торможения аналогично данным для струи чистого аргона [23]. Это соответствует утверждению, что газодинамика импульсного потока для всех смесей определяется газом-носителем — аргоном.

2. На начальной стадии конденсации в потоке регистрируются малые кластеры ( $n \le 10-20$ ), что соответствует отходу от линейного роста и выходу на максимум амплитуд пиков мономеров. Амплитуды мономеров аргона в аргон-метановой смеси и в чистом аргоне совпадают, в то время как в аргон-моносилановой и тройной смесях лежат ниже. Полуширина импульсов мономеров смесей, как и в чистом аргоне, слабо возрастает, а отклонения значений D для мономеров смесей от мономеров в потоке чистого аргона не зарегистрированы. Следовательно, конденсация в аргон-метановой смеси начинается при тех же  $P_0 d^{0.8}$ , что и в чистом аргоне. При этом интенсивность димеров аргона значительно меньше, чем в чистом газе (рис. 4, a), что свидетельствует об одновременной конденсации аргона и метана.

Добавление в аргон моносилана приводит к сдвигу начала конденсации в область меньших локальных плотностей (меньших значений  $P_0d^{0.8}$ ). Первыми в потоке появляются малые кластеры моносилана (рис. 4, *b*), которые и являются зародышами конденсации. Кластерообразование моносилана препятствует конденсации аргона, в результате в потоке отсутствуют тримеры и более тяжелые кластеры аргона.

В тройной смеси конденсация начинается так же рано, как и в смеси аргон-моносилан, что, по-видимому, свидетельствует о стимулировании моносиланом кластерообразования в потоке.

3. Увеличение  $P_0 d^{0.8}$  приводит к росту доли конденсата и среднего размера кластеров, к падению интенсивности мономеров во всех газах. В чистом аргоне фрагментация приводит к росту полуширины импульса мономеров пропорционально среднему размеру кластеров. В смеси аргон-метан наблюдается практически синхронное уменьшение интенсивности сигналов с одновременным ростом полуширины импульсов как газаносителя, так и примеси, что свидетельствует об одновременной конденсации обоих газов. Отсутствие сигналов на массе димеров и тримеров метана, возможно, объясняется малой вероятностью образования малых кластеров.

В аргон-моносилановой смеси на данном этапе конденсация аргона замораживается на уровне димеров, в то же время размер кластеров моносилана продолжает расти. Об этом свидетельствуют, во-первых, сильное падение интенсивности примеси по сравнению с аргоном (рис. 1) и, во-вторых, то, что полуширина мономеров аргона после небольшого подъема не меняется, тогда как полуширина мономеров моносилана увеличивается в 2.5 раза (рис. 6, b).

В тройной смеси практически одинаковое уменьшение амплитуды мономеров и синхронный рост полуширины объясняются, по-видимому, совместной конденсацией всех компонент смеси с образованием смешанных кластеров.

4. Этап развитой конденсации в чистых газах характеризуется замораживанием массовой доли конденсата при продолжающемся росте среднего размера кластеров. Перестройка структуры кластеров, изменение их фазового состояния и соответственно механизма фрагментации приводят к тому, что амплитуда кластерных сигналов начинает падать, а мономеров — расти.

В аргон-метановой смеси быстрый рост амплитуды и полуширины мономеров метана свидетельствуют о том, что конденсация примеси развивается более интенсивно, чем газа-носителя. С ростом давления торможения значительная часть метана оказывается в связанном состоянии. В результате полуширина мономеров не растет, хотя амплитуда продолжает увеличиваться. При дальнейшем увеличении плотности и сохраняющемся пересыщении среды конденсация продолжается за счет аргона — растут амплитуда и полуширина его мономеров.

В смеси аргон—моносилан массовая конденсация примеси продолжает сдерживать конденсацию газа-носителя до тех пор, пока практически вся примесь не окажется в связанном состоянии. С ростом давления торможения и соответственно плотности в потоке начинается массовая конденсация аргона. При этом на кластеры, состоящие из молекул моносилана, осаждаются атомы аргона. При развале таких смешанных кластеров были зарегистрированы аргон-силановые комплексы [4]. Полуширина мономеров аргона начинает резко расти.

В тройной смеси конденсация газа-носителя также ограничена по сравнению с чистым аргоном, но не так сильно, как в смеси аргон—моносилан. Можно говорить о совместной конденсации всех трех компонент. Размер кластеров (полуширина мономеров) достигает насыщения так же рано, как и в аргон—моносилане. Однако полуширина импульсов заметно меньше, чем в бинарных смесях, что подтверждает совместный характер конденсации. Этот процесс должен приводить к образованию смешанных кремнийорганических комплексов. Зарегистрированные при высоких значениях параметра  $P_0 d^{0.8}$  (давления торможения) интенсивности некоторых массовых пиков в тройной смеси, соответствующих осколкам кластеров с массами m/e = 46, 54, 69, 87, не обнаруженные в бинарных смесях, могут быть иденти-фицированы как метан-силановые фрагменты больших кластеров.

Работа поддерживалась Министерством науки и технической политики РФ ("Перечень уникальных научно-исследовательских и экспериментальных установок национальной значимости", регистрационный № 06-05).

## Список литературы

- [1] Sharafutdinov R.G., Skrinnikov A.V., Parakhnevich A.V. et al. // J. Appl. Physl 1996. Vol. 79. N 9. P. 7274–7277.
- [2] Randall R.W., Ibbotson J.B., Howard B.J. // J. Chem. Phys. 1994. Vol. 100. N 10. P. 7051–7060.
- [3] Desalvo A., Giorgis F., Pirri C.F. et al. // J. Appl. Phys. 1997. Vol. 81. N 12. P. 7973–7980.
- [4] Шарафутдинов Р.Г., Зарвин А.Е., Коробейщиков Н.Г. и др. // Письма в ЖТФ. 1999. Т. 25. Вып. 21. С. 47–51.
- [5] Зарвин А.Е., Коробейщиков Н.Г., Мадирбаев В.Ж. и др. // ЖТФ. 2001. Т. 71. Вып. 4. С. 141–142.
- [6] Зарвин А.Е., Коробейщиков Н.Г., Мадирбаев В.Ж. и др. // ПТЭ. 2000. № 5. С. 64–70.
- [7] Зарвин А.Е., Коробейщиков Н.Г., Мадирбаев В.Ж. и др. // Теплофизика и аэромеханика. 2001. Т. 8. № 3. С. 427–439.
- [8] Гартвич Г.Г., Зарвин А.Е., Каляда В.В. и др. // ПТЭ. 1996.
  № 5. С. 160–161.
- [9] Korobeishchikov N.G., Zarvin A.E., Madirbaev V.Zh. et al. // Plasma Chemistry & Plasma Processing. 2005. Vol. 25. N 4.
- [10] Krishnakumar E., Srivastava S.K. // Contrib. Plasma Phys. 1995. Vol. 35. N 6. P. 395–404.
- [11] Basner R., Schmidt M., Tarnovsky V. et al. // Int. J. Mass Spectr. and Ion Physics. 1997. Vol. 171. N 1. P. 83–93.
- [12] Ding A., Cassidy R.A., Cordis L.S. et al. // J. Chem. Phys. 1985. Vol. 83. N 7. P. 3426–3432.
- [13] Национальный институт стандартов и технологии США (NIST) // NIST Chemistry WebBook. http://webbook.nist.gov/chemistry/.
- [14] Madirbaev V.Zh., Palopezhentsev S.A., Yarygin V.N. et al. // Proc. 15<sup>th</sup> Intern Symposium on Rarefied Gas Dynamics. 1986. Vol. 2. P. 179–187.
- [15] Khmel S.Ya., Sharafutdinov R.G., Belikov A.E. et al. // Preprint of Inst. Thermophysics. № 271. Novosibirsk, 1994. 93 p.
- [16] Александров М.Л., Куснер Ю.С. Газодинамические молекулярные, ионные и кластированные пучки. Л.: Наука, 1989. 271 с.
- [17] Buck U., Meyer H. // J. Chem. Phys. 1986. Vol. 84. N 9. P. 4854–4861.
- [18] Bastida A., Halberstadt N., Beswick J.A. et al. // Chem. Phys. Lett. 1996. Vol. 249. P. 1–6.

- [19] Farges J., de Feraudy M.F., Raoult B. et al. // J. Chem. Phys. 1986. Vol. 84. N 6. P. 3491–3501.
- [20] Buck U, Krohne R. // J. Chem. Phys. 1996. Vol. 105. N 13. P. 5408–5415.
- [21] Karnbach R., Joppien M., Stapelfeldt J. et al. // Rev. Sci. Instrum. 1993. Vol. 64. N 10. P. 2838–2849.
- [22] Зарвин А.Е., Коробейщиков Н.Г., Мадирбаев В.Ж. и др. // Письма в ЖТФ. 2000. Т. 26. Вып. 22. С. 21–25.
- [23] Коробейщиков Н.Г., Зарвин А.Е., Мадирбаев В.Ж. // ЖТФ. 2004. Т. 74. Вып. 8. С. 21–29.