УДК 537.523.9

КОНВЕРСИЯ ПРИРОДНОГО ГАЗА ИМПУЛЬСНЫМ БАРЬЕРНЫМ РАЗРЯДОМ ПРИ АТМОСФЕРНОМ ДАВЛЕНИИ

© 2020 г. В. Е. Маланичев^{1, *}, М. В. Малашин¹, В. Ю. Хомич¹

¹Институт электрофизики и электроэнергетики РАН, Санкт-Петербург, Россия *E-mail: mve. 191@gmail.com Поступила в редакцию 05.04.2019 г. После доработки 10.07.2019 г.

Принята к публикации 22.10.2019 г.

В статье моделировался и исследовался экспериментально процесс взаимодействия барьерного разряда с природным газом в плазмохимическом реакторе с коаксиальной конфигурацией электродов. Полученные зависимости концентрации углеводородов от средней удельной энергии, которая вкладывалась в разряд, носят линейный характер. Предложено объяснение наблюдаемых результатов.

DOI: 10.31857/S0040364420010123

ВВЕДЕНИЕ

Плазма барьерного разряда (БР) характеризуется как неравновесная с значительным превышением температуры электронов над температурой ионов. Барьерный разряд рассматривается как перспективный инструмент для инициации химических реакций, которые в традиционных промышленных технологиях требуют повышенных температур и давлений газовой среды либо применения катализаторов.

В настоящей работе БР применялся для инициации химических превращений в природном газе. Такое исследование актуально, так как обработка природного газа может использоваться в качестве предварительного этапа в процессе парциального окисления метана и способствовать увеличению выхода синтез-газа, как было показано в работе [1]. Также обработка природного газа барьерным разрядом позволяет получить прямой синтез более сложных углеводородов из метана [2]. С целью достижения лучших показателей вышеперечисленных процессов необходимо детальное понимание механизма воздействия барьерного разряда на природный газ.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ УСТАНОВКА

На рис. 1 представлена схема экспериментальной установки. Применяемый в исследовании плазмохимический реактор (ПХР) состоит из диэлектрической трубки *1* (боросиликатное стекло) с внешним диаметром 25 мм и толщиной стенки 1.5 мм, внутри которой находится заземленный стержень из латуни *2* диаметром 18 мм. Внешний электрод *3* длиной 115 мм выполнен из алюминиевой фольги, которая плотно прилегает к внешней стенке диэлектрической трубки. На него с помощью специального генератора 4[3] подавались прямоугольные униполярные высоковольтные импульсы частотой 4 кГц, амплитудой 15 кВ и длительностью 60 мкс. Регистрация электрофизических параметров производилась с помощью осциллографа 5, посредствам высоковольтного щупа 6 (Tektronix P6015A) и пояса Роговского 7.

В плазмохимический реактор подавался природный газ (CH₄ – 93.8 об. %, C₂H₆ – 3.7 об. %, C₃H₈ – 1.1 об. % и незначительное количество азота, кислорода, аргона и др.). Расход G_{ng} изменялся от 0.4 до 18 л/мин. После прохождения области разряда продукты реакции анализировались либо газовым хроматографом, либо квадру-



Рис. 1. Экспериментальная установка: 1 - диэлектрик (стекло), <math>2 - внутренний заземленный электрод, 3 - внешний электрод, 4 - генератор высоковольтных импульсов, 5 - осциллограф, 6 - высоковольтный пробник напряжения, 7 - датчик тока (пояс Роговского), 8 - баллон с исходным газом, 9 - вентиль, 10 - регулятор расхода газа, 11 - измеритель состава выходного газа (хроматограф/масс-анализатор), R токоограничивающий резистор (100 Ом).



Рис. 2. Схема газоразрядной ячейки (а): 1 – внутренний заземленный электрод, 2 – диэлектрик, 3 – внешний электрод; форма импульсов напряжения, прикладывае-мых к внешнему электроду (б): T = 250 мкс, $\tau = 60$ мкс, $\tau_1 = \tau_2 = 100$ нс.

польным масс-спектрометром MKS Instruments – Сіггиз^{тм} 300. Хроматограф имеет три параллельных аналитических канала, что позволяет одновременно анализировать все компоненты газа. Хроматограф оснащен тремя детекторами: одним пламенно-ионизационным и двумя детекторами по теплопроводности. В системе использовались набивная колонка с молекулярными ситами СаА, колонка с Porapak Q и капиллярная колонка HP-PLOT Al₂O₃/KCl, соединенная с пламенноионизационным детектором. Масс-спектрометр измерял ионный ток для соотношения массы к заряду от 1 до 48.

ОПИСАНИЕ РАСЧЕТНОЙ МОДЕЛИ

Для оценки ожидаемых результатов конверсии природного газа проведено численное моделирование. При расчете использовалась модель, имитирующая электрический пробой в газе атмосферного давления. Для геометрии модели реактора (рис. 2а) рассчитывались изменения приведенной напряженности электрического поля, концентрации и энергии электронов и ионов и других частиц вдоль радиуса r. Задавались следующие исходные данные: расстояние между заземленным электродом и диэлектриком AB = 1.5 мм, толщина диэлектрика BC = 2 мм, потенциал в точке $A \phi_A = 0$ (внутренний электрод заземлен), временная зависимость напряжения в точке С от времени $U_{C}(t)$ (рис. 2б), исходный состав подаваемого в ПХР газа (CH₄ – 93.8 об. %, C₂H₆ – 3.7 об. %, $C_{3}H_{8} - 1.1$ об. %), давление $P_{\Pi XP} = 1$ атм, температура газа *T* = 20°C. Список реакций представлен в таблице.

Поскольку электрический пробой является сложным процессом и межэлектродный зазор намного меньше протяженности электродов, рассматривалась одномерная осесимметричная модель. Зависимость плотности электронов от времени вычислялась решением уравнения

$$\frac{\partial n_e}{\partial t} + \boldsymbol{\nabla} \cdot \left[-n_e \left(\boldsymbol{\mu}_e \mathbf{E} \right) - D_e \boldsymbol{\nabla} n_e \right] = R_e,$$

где n_e – концентрация электронов (м⁻³), μ_e – подвижность электронов (м²/(В с)), Е – напряженность электрического поля (В/м), D_e – коэффициент диффузии электронов (м²/с). Второе слагаемое отражает движение электронов под действием электрического поля, третье – диффузию электронов из областей с более высокой электронной плотностью в сторону более низкой, R_e отображает возникновение или поглощение электронов вследствие плазмохимических реакций и рассчитывается по формуле

$$R_e = \sum_{j=1}^M x_j k_j N_n n_e.$$

Здесь M — количество реакций, x_j — мольная доля исходного вещества для реакции j, N_n — концентрация нейтральных частиц (м⁻³), k_j — коэффициент скорости реакции j (м³/с)

$$k_{j} = \gamma \int_{0}^{\infty} \varepsilon \sigma_{j}(\varepsilon) f(\varepsilon) d\varepsilon.$$

В данном уравнении $\gamma = (2/m_e)^{0.5}$, m_e – масса электрона (кг), ε – энергия (эВ), σ_j – поперечное сечение столкновений (м²), $f(\varepsilon)$ – функция распределения электронов по энергиям (эВ^{-1.5}).

Зависимость электрического потенциала в каждой точке зазора от времени определялась решением уравнения Пуассона

$$-\nabla(\varepsilon_0\nabla\phi-\mathbf{P})=\rho,$$

где ε_0 — электрическая постоянная (Ф/м), φ — электрический потенциал (В), **Р** — вектор электрической поляризации (Кл/м²), ρ — объемная плотность заряда (Кл/м³). Удельная подвижность электронов $\mu_e N$ рассчитывалась решением уравнения

$$\mu_e N = \frac{\gamma}{2} q_e \left(\int_0^\infty \sum_j x_j \sigma_j(\varepsilon) \varepsilon f_0 d\varepsilon \right)^{-1}$$

Здесь N — общая концентрация частиц в газе (м⁻³), q_e — заряд электрона (Кл), f_0 — изотропная часть функции распределения электронов, иногда называемая "функцией вероятности энергии электронов" (эВ^{-1.5}) [4]. Коэффициент диффузии электронов определяется уравнением

$$D_e N = \frac{\gamma}{3} \int_0^{\infty} \frac{\varepsilon}{Q(\varepsilon)} f_0 d\varepsilon,$$

где Q – полное сечение взаимодействия (м²).

В случае тяжелых частиц (ионов и нейтральных) уравнение, включающее вектор плотности

Список реакций, которые учитывались в модели

Взаимодействие электрона с нейтральными частицами

процесс	источник	процесс	источник
упругие соударения		диссоциация	
$CH_3 + e \rightarrow CH_3 + e$	Морган ¹	$CH_4 + e \rightarrow CH_3 + H + e$	[6]
$CH_4 + e \rightarrow CH_4 + e$	»	$CH_4 + e \rightarrow CH_2 + H_2 + e$	[6]
$C_2H_4 + e \rightarrow C_2H_4 + e$	»	$CH_4 + e \rightarrow CH + H_2 + H + e$	[6]
$C_2H_6 + e \rightarrow C_2H_6 + e$	»	$CH_4 + e \rightarrow C + 2H_2 + e$	[6]
Ионизация		$C_2H_4 + e \rightarrow C_2H_3 + H + e$	[7]
$CH_4 + e \rightarrow CH_4^+ + 2e$	[6]	$C_2H_4 + e \rightarrow C_2H_2 + H_2 + e$	[7]
$\mathrm{C}_{2}\mathrm{H}_{4} + e \rightarrow \mathrm{C}_{2}\mathrm{H}_{4}^{+} + 2e$	[7]	$C_2H_6 + e \rightarrow C_2H_5 + H + e$	[7]
$C_2H_4 + e \rightarrow C_2H_3^+ + H + 2e$	[7]	$C_2H_6 + e \rightarrow C_2H_4 + H_2 + e$	[7]
$\mathrm{C}_{2}\mathrm{H}_{6} + e \rightarrow \mathrm{C}_{2}\mathrm{H}_{6}^{+} + 2e$	[7]	$C_3H_6 + e \rightarrow C_2H_4 + CH_2 + e$	[7]
$\mathrm{C_2H_6} + e \rightarrow \mathrm{CH_3^+} + \mathrm{CH_3} + 2e$	[7]	$C_3H_6 + e \rightarrow C_2H_3 + CH_3 + e$	[7]
$\mathrm{C}_{3}\mathrm{H}_{6} + e \rightarrow \mathrm{C}_{2}\mathrm{H}_{4}^{+} + \mathrm{C}\mathrm{H}_{2} + 2e$	[7]	$C_3H_6 + e \rightarrow C_2H_2 + CH_4 + e$	[7]
$\mathrm{C_3H_6} + e \rightarrow \mathrm{CH_2^+} + \mathrm{C_2H_4} + 2e$	[7]	$C_3H_7 + e \rightarrow C_2H_4 + CH_3 + e$	[7]
$C_3H_7 + e \rightarrow C_2H_4^+ + CH_3 + 2e$	[7]	$C_3H_7 + e \rightarrow C_3H_6 + H + e$	[7]
$C_3H_7 + e \rightarrow CH_3^+ + C_2H_4 + 2e$	[7]		

Взаимодействие нейтральных частиц

Процесс	Коэффициент скорости реакции	Источник
$CH + H_2 \rightarrow CH_2 + H$	2.34 × 10 ⁻¹² см ³ /(молекула с)	[8]
$CH_2 + H_2 \rightarrow H + CH_3$	6.91 × 10 ⁻¹⁵ см ³ /(молекула с)	[8]
$CH_2 + CH_4 \rightarrow CH_3 + CH_3$	5.00 × 10 ⁻¹⁴ см ³ /(молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_2 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_3 \rightarrow \mathrm{C}_2\mathrm{H}_2 + \mathrm{CH}_3$	3.01×10^{-11} см ³ /(молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_2 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_5 \rightarrow \mathrm{C}_2\mathrm{H}_4 + \mathrm{CH}_3$	$3.01 \times 10^{-11} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[8]
$CH_2 + C_3H_7 \rightarrow C_3H_6 + CH_3$	$3.01 \times 10^{-12} \mathrm{cm}^3/($ молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_2 + \mathrm{C}_3\mathrm{H}_8 \rightarrow \mathrm{C}_3\mathrm{H}_7 + \mathrm{CH}_3$	1.02 × 10 ⁻²⁰ см ³ /(молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_3 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_4 \mathop{\rightarrow} \mathrm{C}_2\mathrm{H}_3 + \mathrm{CH}_4$	$5.74 \times 10^{-18} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[8]
$\mathrm{CH}_3 + \mathrm{C}_3\mathrm{H}_7 \mathop{\rightarrow} \mathrm{C}_3\mathrm{H}_6 + \mathrm{CH}_4$	3.07 × 10 ⁻¹² см ³ /(молекула с)	[8]
$C_2H_4 + H \rightarrow C_2H_3 + H_2$	$4.00 \times 10^{-12} \mathrm{cm^3/(молекула c)}$	[8]
$CH_4 + H \rightarrow CH_3 + H_2$	$2.26 \times 10^{-18} \text{см}^3/($ молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_4 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_5 \mathop{\rightarrow} \mathrm{C}_2\mathrm{H}_6 + \mathrm{CH}_3$	1.17 × 10 ⁻²¹ см ³ /(молекула с)	[8]
$\mathrm{CH}_4 + \mathrm{C}_3\mathrm{H}_7 \mathop{\rightarrow} \mathrm{C}_3\mathrm{H}_8 + \mathrm{CH}_3$	$1.33 \times 10^{-21} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[8]
$C_2H_3 + C_3H_7 \rightarrow C_3H_6 + C_2H_4$	$2.01 \times 10^{-12} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[8]
$\mathrm{C_2H_3} + \mathrm{C_3H_8} \rightarrow \mathrm{C_3H_7} + \mathrm{C_2H_4}$	7.15 × 10 ⁻¹⁷ см ³ /(молекула с)	[8]
$C_2H_4 + H \rightarrow C_2H_3 + H_2$	1.73 × 10 ⁻¹⁸ см ³ /(молекула с)	[8]
$C_2H_4 + C_2H_5 \rightarrow C_2H_6 + C_2H_3$	2.13 × 10 ⁻²³ см ³ /(молекула с)	[8]
$C_2H_5 + H \rightarrow CH_3 + CH_3$	5.99 × 10 ⁻¹¹ см ³ /(молекула с)	[8]
$C_2H_5 + H_2 \rightarrow C_2H_6 + H$	$2.89 \times 10^{-19} \text{см}^3/($ молекула с)	[8]
$C_2H_5 + C_2H_5 \rightarrow C_2H_6 + C_2H_4$	$2.41 \times 10^{-12} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[8]

МАЛАНИЧЕВ и др.

Окончание

Процесс	Коэффициент скорости реакции	Источник		
$\overline{C_2H_5 + C_3H_7 \rightarrow C_2H_4 + C_3H_8}$	1.91 × 10 ⁻¹² см ³ /(молекула с)	[9]		
$C_2H_5 + C_3H_7 \rightarrow C_2H_6 + C_3H_6$	2.41 × 10 ⁻¹² см ³ /(молекула с)	[9]		
$C_2H_5 + C_3H_8 \rightarrow C_3H_7 + C_2H_6$	1.61 × 10 ⁻¹⁵ см ³ /(молекула с)	[8]		
$C_2H_6 + C_3H_7 \rightarrow C_3H_8 + C_2H_5$	4.20 × 10 ⁻²⁰ см ³ /(молекула с)	[8]		
$C_3H_7 + C_3H_7 \rightarrow C_3H_6 + C_3H_8$	2.81 × 10 ⁻¹² см ³ /(молекула с)	[8]		
$\mathrm{C_3H_8} + \mathrm{H} \rightarrow \mathrm{C_3H_7} + \mathrm{H_2}$	4.23 × 10 ⁻¹⁵ см ³ /(молекула с)	[8]		
$CH_3 + CH_3 + CH_4 \rightarrow C_2H_6 + CH_4$	$1.56 \times 10^{-26} \mathrm{cm}^6/(\mathrm{молекулa}^2 \mathrm{c})$	[10]		
$CH_3 + CH_4 + C_2H_3 \rightarrow C_3H_6 + CH_4$	$4.91 \times 10^{-30} \mathrm{cm}^6/(\mathrm{молекулa}^2 \mathrm{c})$	[11]		
$CH_3 + CH_4 + C_2H_5 \rightarrow C_3H_8 + CH_4$	$1.00 \times 10^{-28} \mathrm{cm}^6/(\mathrm{молекулa}^2 \mathrm{c})$	[11]		
$\mathrm{CH}_4 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_5 + \mathrm{H} \rightarrow \mathrm{C}_2\mathrm{H}_6 + \mathrm{CH}_4$	$9.20 \times 10^{-30} \mathrm{cm}^6/(\mathrm{молекулa}^2 \mathrm{c})$	[11]		
$\mathrm{CH}_4 + \mathrm{C}_2\mathrm{H}_4 + \mathrm{H} \rightarrow \mathrm{C}_2\mathrm{H}_5 + \mathrm{CH}_4$	$3.66 \times 10^{-30} \mathrm{cm}^6 / (\mathrm{молекулa}^2 \mathrm{c})$	[11]		
$CH_4 + C_2H_2 + H \rightarrow C_2H_3 + CH_4$	$2.81 \times 10^{-31} \text{см}^6/(\text{молекула}^2 \text{с})$	[8]		
Взаимодействие нейтральных частиц с ионами				
$\overline{\mathrm{CH}_2^+ + \mathrm{CH}_4 \rightarrow \mathrm{C}_2\mathrm{H}_4^+ + \mathrm{H}_2}$	8.40 × 10 ⁻¹⁰ см ³ /(молекула с)	[12]		
$CH_4^+ + C_2H_4 \rightarrow C_2H_5^+ + CH_3$	$4.23 \times 10^{-10} \text{ см}^3/(\text{молекула c})$	[12]		
$C_2H_3^+ + C_2H_6 \rightarrow C_2H_5^+ + C_2H_4$	2.91 × 10 ⁻¹⁰ см ³ /(молекула с)	[12]		
$C_2H_3^+ + C_2H_4 \rightarrow C_2H_5^+ + C_2H_2$	8.90 × 10 ⁻¹⁰ см ³ /(молекула с)	[12]		

¹Данные взяты из базы данных "Морган" www.lxcat.net/Morgan от 3 января 2019.

диффузионного потока $\mathbf{j}_i = \rho w_i \mathbf{V}_i$ (кг с⁻¹ м⁻²) для *i*-го компонента, имеет вид

$$\rho \frac{\partial w_i}{\partial t} + \rho \mathbf{u} \cdot \nabla w_i = \nabla \cdot \mathbf{j}_i + R_i.$$

Здесь ρ – плотность газовой смеси (кг/м³); w_i – массовая доля *i*-го компонента; **u** – вектор скорости потока частиц, усредненный по массе (м/с); R_i – слагаемое, отображающее уменьшение или увеличение *i*-го компонента вследствие ионизации, диссоциации или рекомбинации (кг м⁻³ с⁻¹); $V_i = D_i d_i$ – скорость диффузии частиц *i*, где D_i – коэффициент диффузии (м²/с) *i*-го компонента, d_i – движущая сила в диффузии (1/м) [5]. Из соотношения Эйнштейна

$$D_i = \frac{k_{\rm B}T\mu_i}{q_i},$$

где $k_{\rm B}$ — постоянная Больцмана (Дж/К), q_i — заряд ионизованных частиц. Таким образом, учтен перенос частиц в сторону стенок разрядного промежутка вследствие диффузии в многокомпонентной среде [5]. Также при расчете как одно из граничных условий вводился процесс вторичной электронной эмиссии для точки A (рис. 2a) В точке B учитывался процесс накопления заряда:

$$\frac{\partial \mathbf{\rho}_s}{\partial t} = \mathbf{n} \mathbf{J}_{\text{ion}} + \mathbf{n} \mathbf{J}_e.$$

Здесь ρ_S – плотность заряда на поверхности (Кл/м²); **nJ**_{ion}, **nJ**_e – нормальные составляющие ионного и электронного токов (А/м²).

Для моделирования химических превращений, инициируемых и стимулируемых БР, использовалось 23 разновидности частиц (заряженные частицы: e, CH_2^+ , CH_4^+ , $C_2H_3^+$, $C_2H_4^+$, $C_2H_5^+$, $C_{2}H_{6}^{+}, C_{3}H_{8}^{+};$ нейтральные частицы: H, H₂, C, CH, CH₂, CH₃, CH₄, C₂H₂, C₂H₃, C₂H₄, C₂H₅, C₂H₆, $C_{3}H_{6}, C_{3}H_{7}, C_{3}H_{8}$), которые участвовали в 70 реакциях, приведенных в таблице. Учитывались реакции, обладающие наибольшей скоростью [10]. Условно они были разделены на четыре группы: взаимодействие электронов с нейтральными частицами, взаимодействие нейтральных частиц между собой, взаимодействие нейтральных частиц и ионов, рекомбинация ионов на поверхности. В таблице представлены все, за исключением последней. Рассматриваемая система уравнений решалась методом конечных элементов. В каждый последующий шаг по времени использовались химический состав и электрофизические параметры, полученные в результате расчета предыдущего шага.



Рис. 3. Типичные осциллограммы тока и напряжения при $f = 4 \kappa \Gamma \mu$ и расходе 1.2 л/мин.

ЭКСПЕРИМЕНТ И ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

Эксперимент заключался в изменении формы горения барьерного разряда от мультиканальной до объемной при изменении скорости обновления газовой среды в разрядном промежутке ПХР при постоянных параметрах питающего напряжения. При больших расходах разряд горел с большей степенью однородности по объему (более детально это исследовалось в [13–16]), суммарный ток разряда при этом менялся слабо. Энергия в импульсе составляла около 19 мДж при средней мощности $P_{\rm dis} = 75.2$ Вт. Типичная осциллограмма тока и напряжения на переднем фронте представлена на рис. 3.

Частота, форма и амплитуда импульсов напряжения в экспериментах не менялись, но, как отмечено выше, изменялся расход газа. По этой причине средняя удельная энергия $E_{\rm sp}$ изменялась от 0.05 до 3.25 эВ на молекулу.

На рис. 4 представлены приведенная напряженность электрического поля и концентрация электронов в зависимости от координаты r в моменты нарастания импульса напряжения и спада. Данная зависимость является типичной для каждого импульса напряжения, и ее количественные значения от импульса к импульсу отличаются незначительно. Значение приведенного электрического поля в области диэлектрика (справа на графике) меньше нуля, что связано с оседанием электронов на диэлектрической стенке. Форма графика в районе значений r = 9-9.25 мм обусловлена наработкой электронов при ударной ионизации.

В процессе взаимодействия разряда с метаном происходит диссоциация метана на CH_3 и Н. Это наиболее вероятная реакция диссоциации метана. Распределение концентрации радикала CH_3 в зазоре в момент разряда на переднем фронте импульса напряжения (ПФИН) и на заднем фронте (ЗФИН) показаны на рис. 5а. На рис. 56 приведе-



Рис. 4. Зависимости приведенного электрического поля (а) и концентрации электронов (б) в разрядном промежутке от координаты *r* при нарастании (*1*) и спаде (*2*) импульса напряжения.

ТЕПЛОФИЗИКА ВЫСОКИХ ТЕМПЕРАТУР том 58 № 1 2020



Рис. 5. Зависимость концентрации CH_3 в разрядном промежутке от координаты *r* в моменты нарастания (*1*) и спада (*2*) импульса напряжения (а) и зависимость усредненной по координате *r* концентрации CH_3 от времени (б).

на зависимость усредненной по зазору концентрации метила от времени в диапазоне, который соответствует четырем прямоугольным импульсам напряжения. В момент нарастания и спада импульса в зазоре развивается разряд. Восемь пиков на графике отвечают этому процессу. Такая



Рис. 6. Зависимость концентрации H_2 в разрядном промежутке от координаты *r* при различных энергов-кладах: 1 - 4.9 Дж/r (0.8 мэВ/молекула), 2 - 9.8 (1.6), 3 - 14.6 (2.4), 4 - 19.5 (3.3).

зависимость связана с тем, что во время развития разряда создается большое количество электронов с энергией выше пороговой для ионизации и диссоциации. Это способствует активному протеканию химических процессов. После завершения разряда происходят рекомбинация ионов и соединение активных радикалов. В результате возникают стабильные химические соединения, отличные от исходных.

Изменение концентрации H_2 в зазоре в зависимости от координаты *r* при различных энерговкладах представлено на рис. 6. Энерговклад 0.8 эВ на молекулу соответствует энерговкладу при одном импульсе напряжения. Бо́льшая концентрация водорода в левой стороне графика объясняется тем, что в этой части зазора во время разряда концентрация высокоэнергетичных электронов выше.

На рис. 7 приведены экспериментальные зависимости концентраций различных молекул от удельного энерговклада, которые наилучшим образом аппроксимируются линейной функцией (сплошные линии). Результаты численного моделирования (пунктир) близки к экспериментальным. Данные как эксперимента, так и моделирования показывают, что воздействие БР на природный газ приводит к образованию более сложных углеводородов. Конверсия метана при наибольшем энерговкладе составляла 3.68% селективности: $H_2 - 7.02\%$, $C_2H_2 - 11.56\%$, $C_2H_4 - 14.76\%$, $C_2H_6 - 30.51\%$, $C_3H_6 - 16.84\%$, $C_3H_8 - 15.01\%$. Сумма по селективности равна 95.70% и



Рис. 7. Зависимость концентрации молекул C₂H₆ и H₂ (a), C₃H₈ и C₃H₆ (б), C₂H₄ и C₂H₂ (в), CH₄ (г) от среднего удельного энерговклада: сплошная линия – аппроксимация экспериментальных результатов, пунктир – данные моделирования.

отличается от 100% из-за того, что при анализе не учитывались осаждения на электрод и диэлектрик. Более детально этот вопрос исследовался в [17]. Полученные результаты хорошо согласуются с данными смежных исследований [18, 19], которые были проведены в области бо́льших удельных энергий (от 7 до 9 эВ на молекулу); при этом конверсия метана изменялась от 9.5 до 18%.

Необходимо отметить, что явной зависимости конверсии метана, а также количества продуктов на выходе от степени однородности разряда выявлено не было. Ожидалось, что в более однородном по объему разряде плазмохимические реакции будут протекать эффективнее, так как при одинаковом суммарном токе через разряд плотность тока уменьшится, а значит, увеличится напряженность поля в межэлектродном зазоре. При повышенной напряженности электрического поля электроны в разряде обладают большей энергией и с большей вероятностью инициируют химические реакции. Такой эффект не был зарегистрирован экспериментально. Для объяснения причины этого необходимо рассмотреть этапы развития барьерного разряда [2, 20]. Условно можно выделить четыре этапа: первый — лавинный пробой в сторону анода, второй — развитие стримера в сторону катода, после достижения стримером катода третий — формирование устойчивого проводящего канала и заключительный четвертый этап — релаксация проводящего канала. На протяжении первых двух этапов в межэлектродном зазоре сохраняются высокие значения напряженности электрического поля (в это время эффективно разгоняются электроны) по сравнению с третьим и, тем более, четвертым этапами. Однако время первых двух этапов составляет порядка 5% от общего времени разряда. Таким образом, больше энергии в разряд вкладывается во время третьего этапа, но так как напряжение в зазоре в этот момент небольшое, то энергетический спектр электронов смещается в область более низких энергий, приводящих, главным образом, к нагреву среды. Безусловно, нагрев среды также увеличивает конверсию метана и концентрацию продуктов на выходе, но этот эффект слабо зависит от степени однородности разряда, а в основном от средней вкладываемой энергии, что хорошо видно из результатов эксперимента.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Проведены моделирование и экспериментальное исследование процесса взаимодействия барьерного разряда с природным газом. Получены зависимости конверсии метана и концентрации продуктов на выходе от средней удельной энергии. Наилучшим образом эти зависимости аппроксимируются линейной функцией. Это связано с тем, что при воздействии разряда на газ, преобладает термический механизм инициации и стимуляции химических реакций. В процессе воздействия разряда на природный газ все продукты были получены путем конверсии метана в более сложные углеводороды. Основные продукты процесса взаимодействия при энерговкладе 3.25 эВ/молекула в порядке убывания селективности: этан – 30.51%, пропилен – 16.84%, пропан – 15.01%, этилен – 14.76%, ацетилен – 11.56%, водород – 7.02%. Конверсия метана при таком энерговкладе достигала 3.68%.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Маланичев В.Е., Малашин М.В., Мошкунов С.И., Небогаткин С.В., Хомич В.Ю., Шмелев В.М. Исследование стимулирования барьерным разрядом плазмохимических реакций // Письма в ЖТФ. 2017. Т. 43. № 10. С. 12.
- Маланичев В.Е., Малашин М.В., Попов В.Е., Субботин Д.И., Суров А.В., Хомич В.Ю., Шаповалова О.В., Шмелев В.М. Термическая стимуляция как преобладающий механизм конверсии метана в барьерном разряде // Хим. физика. 2018. Т. 37. № 11. С. 31.
- 3. *Малашин М.В., Мошкунов С.И., Хомич В.Ю*. Генератор накачки лазера на парах меди на основе высоковольтного твердотельного коммутатора // Прикл. физика. 2010. № 5. С. 102.
- 4. *Lieberman M.A., Lichtenberg A.J.* Principles of Plasma Discharges and Materials Processing. Hoboken: John Wiley & Sons, Inc., 2005. 800 p.
- 5. *Bird R.B., Stewart W.E., Lightfoot E.N.* Transport Phenomena. N.Y.: John Wiley & Sons, Inc., 2006. 928 p.

- Janev R.K., Reiter D. Collision Processes of CH_y and CH⁺_y Hydrocarbons with Plasma Electrons and Protons // Phys. Plasmas. 2002. V. 9. № 9. P. 4071.
- Janev R.K., Reiter D. Collision Processes of C_{2,3}H_y and C_{2,3}H⁺_y Hydrocarbons with Electrons and Protons // Phys. Plasmas. 2004. V. 11. № 2. P. 780.
- 8. *Manion J.A., Huie R.E., Levin R.D. et al.* NIST Chemical Kinetics Database, NIST Standard Reference Database 17, Version 7.0 (Web Version), Release 1.6.8. Gaithersburg, Maryland, 2015. http://kinetics.nist.gov/
- 9. *Tsang W*. Chemical Kinetic Data Base for Combustion Chemistry. Part 3. Propane // J. Phys. Chem. Ref. Data. 1988. V. 17. № 2. P. 887.
- Baulch D.L., Cobos C.J., Cox R.A., Esser C., Frank P., Just T., Kerr J.A., Pilling M.J., Troe J., Walker R.W., Warnatz J. Evaluated Kinetic Data for Combustion Modelling // J. Phys. Chem. Ref. Data. 1992. V. 21. № 3. P. 411.
- Bie C.D., Verheyde B., Martens T., Dijk J., Paulussen S., Bogaerts A. Fluid Modeling of the Conversion of Methane into Higher Hydrocarbons in an Atmospheric Pressure Dielectric Barrier Discharge // Plasma Processes Polym. 2011. V. 8. P. 1033.
- 12. Woodall J., Agúndez M., Markwick-Kemper A.J., Millar T.J. The UMIST Database for Astrochemistry 2006 // Astron. Astrophys. 2007. V. 466. № 3. P. 1197.
- Khomich V.Yu., Malanichev V.E., Malashin M.V., Moshkunov S.I. Dielectric Barrier Discharge Uniformity Enhancement by Air Flow // IEEE Trans. Plasma Sci. 2016. V. 44. № 8. P. 1349.
- 14. Малашин М.В., Мошкунов С.И., Хомич В.Ю., Шершунова Е.А. Об однородности диффузного барьерного разряда в атмосферном воздухе между плоскими цилиндрическими электродами // Письма в ЖТФ. 2015. Т. 41. № 9. С. 54.
- Shershunova E.A., Malashin M., Moshkunov S., Khomich V. Diffuse DBD in Atmospheric Air at Different Applied Pulse Widths // Acta Polytechnica. 2015. V. 55. № 1. P. 59.
- Chernyshev S.L., Gamirullin M.D., Kuryachii A.P., Litvinov V.M., Manuilovich S.V., Rusyanov D.A., Khomich V.Y., Moshkunov S.I., Rebrov I.E., Yamshchikov V.A. Electrogasdynamic Laminar Flow Control on a Swept Wing // Aerosp. Sci. Technol. 2016. V. 59. P. 155.
- 17. Farouk T., Farouk B., Gutsol A., Fridman A. Atmospheric Pressure Methane–Hydrogen DC Micro-Glow Discharge for Thin Film Deposition // J. Phys. D: Appl. Phys. 2008. V. 41. № 17. P. 5202.
- Kado S., Urasaki K., Sekine Y., Fujimoto K., Nozaki T., Okazaki K. Reaction Mechanism of Methane Activation Using Non-equilibrium Pulsed Discharge at Room Temperature // Fuel. 2003. V. 82. № 18. P. 2291.
- Li X.-S., Zhu A.-M., Wang K.-J., Xu Y., Song Z.-M. Methane Conversion to C₂ Hydrocarbons and Hydrogen in Atmospheric Non-Thermal Plasmas Generated by Different Electric Discharge Techniques // Catalysis Today. 2004. V. 98. № 4. P. 617.
- 20. *Brandenburg R*. Dielectric Barrier Discharges: Progress on Plasma Sources and on the Understanding of Regimes and Single Filaments // Plasma Sources Sci. Technol. 2017. V. 26. № 5. P. 1.