## $\Phi$ еномен апокампического разряд $a^{1)}$

Э. А. Соснин<sup>2)</sup>, В. С. Скакун, В. А. Панарин, Д. С. Печеницин, В. Ф. Тарасенко, Е. Х. Бакшт

Институт сильноточной электроники СО РАН, 634055 Томск, Россия

Поступила в редакцию 2 марта 2016 г. После переработки 18 апреля 2016 г.

Открыто новое явление, состоящее в том, что при импульсно-периодическом искровом разряде в воздухе и нормальных условиях место изгиба плазменного канала становится источником одной или нескольких диффузных струй, имеющих длину (при заданном напряжении) до 4–6 см и направленных поперек плазменного канала. Явление названо апокампическим разрядом (апокампом). Спектр излучения апокампа содержит в основном полосы электронно-колебательных переходов второй положительной системы молекулярного азота. Экспериментально выявлены условия формирования апокампа и установлено, что он состоит из сгустков плазмы, движущихся от плазменного канала при каждом импульсе со скоростью около 220 км/с.

DOI: 10.7868/S0370274X16120055

1. Тот или иной вид электрического разряда в газах формируется в характерных для него условиях газовой среды (состав, давление газов, наличие примесей и т.д.) и возбуждения (различные параметры импульсов напряжения и тока, материал и геометрия электродов и пр.). Варьируя параметры импульса возбуждения, можно перейти от коронного разряда к тлеющему и от тлеющего к искровому, соответственно, при этом параметры плазмы разряда изменяются [1–4]. Например, при импульсном пробое газоразрядных промежутков, имеющих величину  $d \ge 1$  см и давлениях  $p \ge 1$  атм, если напряжение на промежутке выше пробивного, преимущественно формируется искровой разряд [1].

Изучая условия формирования плазменных струй атмосферного давления в воздухе и азоте при возбуждении импульсами высокого напряжения микросекундной длительности, мы обнаружили [5,6], что при импульсно-периодическом разряде перпендикулярно месту изгиба яркого плазменного канала формируется протяженная диффузная струя. Явление было названо апокампическим разрядом или апокампом (от греч. " $\alpha \pi \delta$ " – "от" и " $\kappa \alpha \mu \pi \eta$ " – "изгиб, поворот"), т.е. разряд, формируюпцийся на изгибе.

Название было дано с учетом правил терминологической работы для вводимых в оборот научных терминов [7].

<sup>2)</sup>e-mail: badik@loi.hcei.tsc.ru

В настоящей работе сообщается об экспериментальном наблюдении обнаруженного феномена апокампа и приведены условия его формирования.

**2.** Схема установки для наблюдения апокампа представлена на рис. 1. Источник высоковольтных



Рис. 1. Схема установки для получения апокампа: 1 – генератор; 2 – трансформатор; 3 – разрядный промежуток; 4, 5 – регистрация тока и напряжения, соответственно.  $R_1 = 3.6 \text{ Om}, C_1 = 0.92 \text{ п}\Phi, C_2 = 1832 \text{ п}\Phi, C_3 = 3.1 \text{ п}\Phi, L_1 = 10.4 \text{ м}\Gamma\text{ H}$ 

импульсов 1 и повышающий трансформатор 2 обеспечивали на выходе на холостом ходу импульсы напряжения положительной полярности с частотой f от 16 до 96 кГц, длительность импульса  $\tau =$ = 1.5-2.5 мкс и амплитуду напряжения до 13 кВ. Импульсы подавались на электроды, образующие разрядный промежуток 3 длиной  $0.5 \le d \le 1.2$  см. Один из электродов был соединен с высоковольтным выходом импульсного трансформатора, а второй с конденсатором  $C_3$ . Конденсатор  $C_3$  был необходим для

 $<sup>^{1)}\</sup>mathrm{Cm.}$ дополнительные материалы к данной статье на сайте нашего журнала www.jetpletters.ac.ru.

сохранения высокого напряжения на искровом промежутке.

Импульсы напряжения регистрировали в точке А (рис. 1) с помощью емкостного делителя напряжения ( $C_1$ ,  $C_2$ ). Импульсы тока фиксировали токовым пунтом, собранном на чип-резисторах ( $R_1$ ). Соответствующие сигналы по каналам 4 и 5 подавали на осциллограф TDS 224 (Tektronics, Inc.).

Для регистрации спектра излучения разряда использовали сборку из коллимирующей линзы с фокусным расстоянием 30 мм, оптоволокна с известным спектром пропускания и спектрометра HR2000+ES (Ocean Optics, Inc.) на основе многоканальной п.з.с.-линейки Sony ILX511B (рабочий диапазон 200–1100 нм, спектральная полуширина аппаратной функции ~1.33 нм).

Для регистрации формы разряда использовалась фотокамера Canon PowerShot SX60 HS в режиме серийной покадровой съемки с частотой ~ 6.4 кадра/с, а также четырехканальная CCD-камера HSFC-PRO (PCO AG) с минимальной длительностью одного кадра 3 нс.

3. Процесс формирования апокампа был следующий. При подаче на разрядный промежуток импульсов напряжения на высоковольтном электроде зажигается классический коронный разряд, имеющий форму слабосветящегося конуса, не соприкасающегося с противоположным электродом. После кратковременного замыкания разрядного промежутка отрезком проводника образуется ярко светящийся канал, по внешнему виду соответствующий искровому разряду. Плазма разряда быстро разогревается (см. также результаты моделирования в [8]), и вокруг него формируется рассеянное свечение, что связано с конвективным вытеснением разогретых газов из токового канала. Одновременно канал начинает изгибаться, и в месте изгиба образуется одна или несколько светящихся струй (рис. 2а) – собственно апокамп. Форма струй может быть игловидной, а может быть конической. Насколько можно судить по фотографической съемке, струи, если их несколько, отталкиваются друг от друга, что свидетельствует о наличии в них электронов, движущихся в одном направлении. Длина струй в оптимальных условиях достигала 6 см.

Мы варьировали геометрию разрядного промежутка, материал электродов (нержавеющая сталь, медь, вольфрам) и их взаимное расположение. Во всех случаях наблюдалось появление апокампа. Наклоняя электродную систему, можно менять ориентацию апокампа с "вертикальной" на наклонную (рис. 2b) и горизонтальную. Это свидетельствует о



Рис. 2. (Цветной онлайн) Внешний вид плазменного канала с апокампом в воздухе:  $f = 50 \,\mathrm{k\Gamma u}, \, d = 1 \,\mathrm{cm}, \,\mathrm{нор-мальные}$  условия

том, что в формировании апокампа конвективный поток газа, нагретого в плазменном канале, не играет основной роли.

При повышении амплитуды напряжения на электродах с 9 до 13 кВ и/или частоты следования импульсов до 96 кГц, в ряде опытов наблюдалось появление двух-трех изгибов на плазменном канале. Это приводило к формированию в местах максимальной кривизны не одного, а нескольких апокампов. Но в этом случае их длина и интенсивность свечения были в несколько раз меньше длины и интенсивности одиночного апокампа, показанного на рис. 2a.

На рис. 3 представлены результаты регистрации апокампа ССD камерой в воздухе при  $f = 16 \,\mathrm{k\Gamma}$ ц и  $d = 1 \,\mathrm{cm}$ . Видно, что в наносекундном масштабе времени апокамп представляет собой набор т.н. "плазменных пуль" [8], движущихся от места формирования – плазменного канала. С удалением от плазменного канала контур "плазменных пуль" постепенно размывается и наблюдается уменьшение интенсивности свечения. На рис. 3с видны три светящихся области, что связано с началом распада апокампа. По смещению "пули" на полученных кадрах была определена ее скорость, которая составила примерно 220 км/с. Эта величина существенно больше скорости конвективного движения газа.

Отметим, что для стабилизации положения апокампа при его фотографировании CCD-камерой, искровой разряд между электродами был помещен в изогнутую трубку из кварца с отверстием. Это привело к уменьшению длины апокампа, но остальные его свойства не изменились.

Письма в ЖЭТФ том 103 вып. 11-12 2016



Рис. 3. Динамика разлета плазмы апокампа, направленного снизу вверх: (a) – Фотография плазмы у места изгиба плазменного канала, излучение которого было экранировано, за первые 10 нс после ее появления. (b) – Фотография плазмы в интервале времени 10–20 нс. (c) – Фотография плазмы в интервале времени 20–30 нс. Размер кадра по вертикали – 11.1 мм. Экспозиция всех трех кадров – 10 нс, паузы между кадрами нет

Исследования показали, что средняя длина апокампа зависит от амплитуды напряжения  $U_A$  на высоковольтном электроде (точка A, рис. 1), и наблюдается пороговый характер его формирования. При открытом искровом разряде (без кварцевой трубки) апокамп формировался скачкообразно, начиная с  $U_A \cong 9 \,\mathrm{kB.}$  С последующим ростом напряжения длина апокампа увеличивалась. Однако при  $U_A \ge$  $\ge 10-11 \,\mathrm{kB}$  длина апокампа переставала расти, и вместо одной диффузной струи появлялось несколько струй и/или одиночная струя разделялась на несколько струй.

Спектр излучения апокампа содержит интенсивные полосы, соответствующие электронноколебательным переходам второй положительной системы молекулярного азота N<sub>2</sub> ( $C^{3}\Pi_{u} \rightarrow B^{3}\Pi_{g}$ ) и сравнительно слабые линии переходов первой положительной системы иона N<sub>2</sub><sup>+</sup> ( $B^{2}\Sigma_{u}^{+} \rightarrow X^{2}\Sigma_{g}$ ). Известно, что такой спектр наблюдается при диффузном разряде в воздухе [4]. В спектре плазменного канала интенсивность указанных переходов была в два и более раза выше, чем в апокампе, и, кроме того, в диапазоне 420–700 нм наблюдались линии атомарных переходов, которых в спектре апокампа нет.

Для оценки температуры плазменного канала, являющегося источником апокампа, в него вносили различные вещества и наблюдали за тем, происходит

Письма в ЖЭТФ том 103 вып. 11-12 2016

ли их воспламенение или плавление. В частности, удавалось добиться оплавления конца нихромовой проволоки длиной 20 мм и диаметром 0.1 мм (температура плавления нихрома 1100–1400 °C).

На рис. 4 представлены осциллограммы напряжения для двух режимов разряда при  $C_3 = 3.1 \,\mathrm{n}\Phi$ .



Рис. 4. Осциллограммы напряжения для режима холостого хода (1) и апокампа (2):  $f = 50 \,\mathrm{k\Gamma u}, \, d = 1.1 \,\mathrm{cm},$  геометрия "острие–острие"

Осциллограмма 1 на рис. 4 демонстрирует холостой ход, когда газоразрядный промежуток не замкнут. Отметим, что в этих условиях на высоковольтном электроде формируется коронный разряд. Осциллограмма 2 на рис. 4 соответствует разряду с ампокампом. Видно, что при замыкании промежутка искровым каналом и образовании апокампа напряжение уменьшается.

**4.** Обобщая полученные данные, можно выделить следующие особенности обнаруженного феномена:

 Апокамп всегда привязан к месту изгиба плазменного канала, и его образование не зависит от формы и материала электродов основного разряда.

2. На появление апокампа критически влияет амплитуда напряжения  $U_A$ . Длина апокампа может достигать 4–6 см, что делает его похожим на полученную нами в [5,6] плазменную струю атмосферного давления в воздухе или азоте. Если шунтировать конденсатор  $C_3$  на землю через резистор, апокамп не формируется.

3. Высокоскоростная съемка и изменение ориентации электродов показали, что струи апокампа формируются как набор "плазменных пуль", на распространение которых конвекция не оказывает существенного влияния.

4. Можно предположить, что генерация убегаюпцих электронов [9, 10] имеет место при формировании апокампа. Так в работе [11] рентгеновское излучение было зарегистрировано при коронном разряде и микросекундном фронте импульсов напряжения.

Авторы благодарны проф. Б.Н. Пойзнеру за помощь с выбором термина для обозначения изучаемого нами феномена.

Исследование выполнено за счет гранта Российского научного фонда (проект #14-29-00052).

- 1. Ю.П. Райзер, *Физика газового разряда*, Издательский дом "Интеллект", Долгопрудный (2009), с. 736.
- D. Z. Pai, G. D. Stancu, D. A. Lacoste, and Ch. O. Laux, Plasma Sources Sci. Technol. 18, 045030 (2009).
- D. Z. Pai, D. A. Lacoste, and Ch. O Laux, J. Appl. Phys. 107, 093303 (2010).
- T. Shao, V.F. Tarasenko, Ch. Zhang, M.I. Lomaev, D.A. Sorokin, P. Yan, A.V. Kozyrev, and E.Kh. Baksht, J. Appl. Phys. **11**, 023304 (2012).
- Э. А. Соснин, В. А. Панарин, В. С. Скакун, В. Ф. Тарасенко, Д. С. Печеницин, В. С. Кузнецов, ЖТФ 86, 151 (2016).
- E. A. Sosnin, V. A. Panarin, V. S. Skakun, V. F. Tarasenko, D. S. Pechenitsin, and V. S. Kuznetsov, SPIE 9810, 98101 (2015).
- А.В. Суперанская, Н.В. Подольская, Н.В. Васильева, ва, Общая терминология: Терминологическая деятельность, ЛКИ, М. 4-е изд., 288 (2014).
- 8. G. V. Naidis, J. Phys. D: Appl. Phys. 41, 234017 (2008).
- В. Ф. Тарасенко, С. И. Яковленко, В. М. Орловский, А. Н. Ткачев, С. А. Шунайлов, Письма в ЖЭТФ 77, 737 (2003).
- В.Ф. Тарасенко, Е.Х. Бакшт, Д.В. Белоплотов, А.Г. Бураченко, И.Д. Костыря, М.И. Ломаев, Д.В. Рыбка, Д.А. Сорокин, Письма в ЖЭТФ 102, 388 (2015).
- В.Ф. Тарасенко, И.Д. Костыря, Д.В. Рыбка, Рентгеновское излучение при коронном разряде в воздухе атмосферного Давления, в кн. Генерация убегающих электронов и рентгеновского излучения в разрядах повышенного давления, под ред. В.Ф. Тарасенко, STT, Томск (2015), с. 467.