03;04;10

О влиянии давления азота на энергию убегающих электронов, генерируемых в газовом диоде

© А.Г. Бураченко, В.Ф. Тарасенко

Институт сильноточной электроники СО РАН, Томск E-mail: VFT@.loi.hcei.tsc.ru

Поступило в Редакцию 26 июля 2010 г.

С помощью времяпролетного спектрометра исследованы спектры убегающих электронов, генерируемых в газовом диоде при фронте импульса напряжения ~ 300 ps, его амплитуде $\sim 140 \, \rm kV$ и изменении давления азота от 760 до 0.1 Тогг. Определено время генерации тока пучка относительно импульса напряжения. Показано, что энергия электронов сложным образом зависит от давления азота в газовом диоде и конструкции катода. Установлено, что наименьшее напряжение пробоя промежутка с трубчатым катодом и плоским анодом импульсами реализуется при давлении азота ~ 100 Тогг. Показано, что при уменьшении давления азота от ~ 100 Тогг напряжение на промежутке и энергия основной группы электронов увеличиваются.

В последние годы существенно увеличился интерес к изучению генерации пучков убегающих электронов и рентгеновского излучения в газах повышенного давления, а также к созданию методик измерений пикосекундных импульсов [1–13]. Было показано, что при субнаносекундном пробое различных газов генерируются сверхкороткие лавинные пучки электронов с длительностью импульса тока пучка на полувысоте ~ 0.1 ns [1,8]. При микросекундной длительности фронта импульса напряжения амплитудой ~ 1 MV зарегистрированы двойные импульсы рентгеновского излучения [3]. Показано, что угол разлета убегающих электронов из газового диода превышает 2π [1]. При атмосферном давлении воздуха установлены условия для получения амплитудой ~ 50 A и более [8,12]. Показано [11], что режим генерации СЛЭП с длительностью импульса на полувысоте ~ 0.1 ns в гелии, водороде и азоте сохраняется до давлений 60, 30 и 10 Torr

85

соответственно. Плотность тока пучка с площадок диаметром 1–2 ст в центре фольги в условиях [11] достигала $\sim 100 \text{ A/cm}^2$. Однако в явлении генерации убегающих электронов в газах повышенного давления при пробое промежутков d с неоднородным распределением электрического поля E остается множество нерешенных вопросов. Результаты, полученные в различных работах, и используемые методики измерений существенно различаются, например спектры электронов, полученные в работах [1,10]. Тогда как знание энергетического спектра электронного пучка позволяет не только определять механизм генерации убегающих электронов в газовом диоде, но и является одним из важных параметров СЛЭП при его практическом применении.

Цель данной работы — исследовать влияние давления азота и конструкции катода на распределение электронов по энергиям.

Эксперименты проводились на газовом диоде, на который подавались импульсы напряжения от генератора СЛЭП-150 с дополнительной передающей линией [1,6]. В данной работе использовались коллекторы с диаметром приемной части 5 и 9 mm. Генератор СЛЭП-150 формировал импульсы напряжения с амплитудой падающей волны в передающей линии $\sim 140 \, \text{kV}$ и фронтом $\sim 0.3 \, \text{ns.}$ Длительность импульса напряжения на полувысоте составляла ~ 1 ns. Анод был выполнен из Al-фольги толщиной 10 µm. В ряде экспериментов в качестве анода использовалась сетка с прозрачностью 64%. В качестве катода применялась фольга из нержавеющей стали толщиной 100 µm, свернутая в трубку диаметром 6 mm, или стальной шар диаметром 9.5 mm. Межэлектродный зазор с трубчатым катодом равнялся 12 mm, а со сферическим 4 mm. При данных зазорах для используемых катодов за фольгой при атмосферном давлении азота и воздуха регистрировались наибольшие амплитуды тока пучка, которые при атмосферном давлении воздуха и длительности импульса тока пучка на полувысоте ~ 100 ps превышали 10 А. При уменьшении давления амплитуда тока пучка возрастала более чем напорядок. Передающая линия генератора была заполнена трансформаторным маслом и имела длину 13.3 ст. Емкостные делители были установлены на расстоянии 18.3 и 9 ст от плоскости анода и регистрировали импульсы напряжения U_1 и U_2 соответственно. Для регистрации импульсов напряжения с емкостных делителей и коллекторов применялся осциллограф DPO70604 (6 GHz, 25GS \cdot s⁻¹), который для защиты от наводок помещался в экран-комнату. Длина измерительных



Рис. 1. Фотографии с экрана осциллограмм импульсов напряжения с емкостных делителей напряжения $(U_1 \, u \, U_2)$, тока электронного пучка (i_e) и суммы тока электронного пучка и тока смещения $(i_e + i_c)$. Коллектор с приемной частью диаметром 5 mm. Трубчатый катод. Масштабы: $i_e - 0.008$ A/div; $U_1 - 32.4$ kV/div; $U_2 - 30.4$ kV/div; 400 ps/div.

кабелей составляла ~ 1.3 m. Для ослабления электрических сигналов применялись аттенюаторы 142-NM фирмы Barth Electronics.

Осциллограммы импульсов напряжения с двух датчиков, а также тока пучка за фольгой с коллектора диаметром приемной части 5 mm показаны на рис. 1, а. Осциллограмма U_1 в течение времени $t \sim 1.2$ пѕ от начала сигнала соответствует падающей волне напряжения, а осциллограмма U_2 в течение времени $t \sim 400$ рѕ от начала сигнала соответствует падающей волне, а затем — наложению падающей и отраженной волны напряжения. Используя эти осциллограммы, мы восстанавливали напряжение на промежутке при различных давлениях в газовом диоде и различных катодах. Примеры восстановленных ос-



гис. 1 (проволжение).

циллограмм приведены на рис. 2, a и b. Длительность восстановленных импульсов напряжения из-за влияния отражений от начала передающей линии не превышала 0.8 пs. Однако этого было достаточно для анализа условий генерации пучка убегающих электронов. Длительность тока пучка, а также задержка до его максимального значения от фронта импульса напряжения на уровне 0.1 были меньше 0.8 ns (рис. 2, b). Осциллограммы тока пучка и напряжения, приведенные на рис. 1, a и b, не синхронизованы во времени, но они привязаны друг к другу с точностью не хуже 10 рs.

Для синхронизации импульсов напряжения и тока пучка мы использовали ток смещения, который при замене фольги на сетку в тех же условиях регистрировался коллектором. На рис. 1, *b* приведены осциллограммы импульсов напряжения с датчиков, установленных в пе-

редающей линии, и тока пучка вместе с током смещения. Замена фольги (рис. 1, a) на сетку (рис. 1, b) не влияла на привязку осциллограмм импульсов напряжения к току пучка. Как показали наши исследования, совмещая начало емкостного тока и импульса напряжения, можно с высокой точность определить время генерации тока пучка. Задержка генерации тока пучка и его амплитуда при стабильных импульсах напряжения и тренировке трубчатого катода слабо меняется от импульса к импульсу. На рис. 1, b показано наложение 10 импульсов, одновременно записанных на трех каналах осциллографа. Отметим, что величина тока смещения зависит не только от прозрачности сетки, dU/dt и скорости движения фронта волны ионизации в промежутке, но и от размеров ячеек сетки. При малых размерах ячейки вклад емкостного тока в амплитуду тока пучка очень мал и не регистрируется коллектором. При использовании редкой сетки он может превышать по амплитуде ток пучка.

Спектры электронов определялись с помощью времяпролетного спектрометра, который устанавливался после анодной фольги (конструкция спектрометра приведена в [1]). Ток пучка электронов измерялся коллектором на расстоянии 23 mm от фольги и на расстоянии 99 mm. Во втором случае пучок транспортировался в продольном магнитном поле с величиной индукции ~ 0.06 Т, создаваемом самарийкобальтовыми магнитами. Область дрейфа электронов пучка между коллектором и фольгой откачивалась форвакуумным насосом. Вывод пучка электронов в дрейфовую камеру спектрометра осуществлялся через диафрагму диаметром 5 mm, которая устанавливалась на оси газового диода. В данных экспериментах использовался коллектор диаметром 9 mm. Распределения электронов по энергиям (характерные точки) определялись в воздухе атмосферного давления и в азоте при давлениях от 0.1 до 760 Torr. На рис. 2, с приведены осциллограммы U₂ для импульсов тока пучка, зарегистрированных коллектором на расстоянии 23 и 99 mm от анодной фольги при давлении азотом в газовом диоде 15 Torr. Импульсы тока пучка до и после дрейфовой камеры получены при разных импульсах напряжения, поэтому при анализе задержек мы использовали импульсы тока пучка с близкими по форме и амплитуде импульсами напряжения (рис. 2, c). Импульсы тока пучка и импульсы напряжения в каждой паре осциллограмм привязаны друг к другу с точностью не хуже 10 ps. Это позволило по задержке между максимумами i_{e-1} и i_{e-2} , а также между максимумом i_{e-1} и



Рис. 2. *а* — восстановленное напряжение на разрядном промежутке для давлений азота 105 (1), 760 (2), 30 (3), 15 (4) и 3.8 (5) Тогг. Трубчатый катод. *b* — восстановленные напряжения на разрядном промежутке U_{g-1} и U_{g-2} при давлении азота 760 Тогг и ток электронного пучка i_e , синхронизованный с напряжением U_{g-2} . Катод — шар. *c* — осциллограммы импульсов напряжения U_{2-1} и U_{2-2} и импульсов тока пучка, зарегистрированных коллектором на расстоянии 23 mm (i_{e-1}) и 99 mm (i_{e-2}) от анодной фольги при давлении азота в газовом диоде 15 Тогг. Задержки между U_{2-1} и i_{e-1} , а также между U_{2-1} и i_{e-1} , обусловленные регистрационными трактами, одинаковы. Трубчатый катод.

несколькими точками на спаде импульса i_{e-2} , определять время пролета электронов с различными скоростями. Далее по известной формуле

$$E = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}} - m_0 c^2,$$

где $\beta = v/c$, m_0 — масса покоя электрона, v — скорость электрона, c — скорость света, рассчитывалась энергия электронов с данной задержкой. Отметим, что данная методика позволяла установить энергию электронов в основных группах, но не имела достаточной точности при данной системе регистрации, чтобы определить распределение электронов внутри групп. Однако проведенные исследования позволили



Рис. 2 (продолжение).

установить влияние давления азота на энергию электронов, которая соответствует масимальным и минимальным амплитудам тока пучка после пролета спектрометра. Как видно из рис. 2, *с*, после прохождения



Рис. 3. a — зависимости максимальной энергии электронов T_{max} и максимального напряжения U_{max} на разрядном промежутке газового диода для трубчатого катода. b — спектры электронов пучка для давлений азота 3.8 (1), 760 (2), 760 (3) и 15 (4) Тогг. 1, 3, 4 — трубчатый катод; 2 — катод-шар.

дрейфовой камеры времяпролетного спектрометра форма тока пучка изменялась. Однако фронт импульса тока пучка практически не изменялся в широком диапазоне давлений (от 760 до ~ 10 Torr). При этих давлениях регистрировался основной пик тока пучка с длительностью на полувысоте ~ 100 ps, за которым наблюдался минимум (рис. 2, c). При давлениях менее 10 Torr этот минимум исчезал. Максимальные энергии электронов для трубчатого катода, определенные по задержке, вносимой пролетным спектрометром, и максимальные напряжения на промежутке (примеры на рис. 2, a) приведены на рис. 3. Полученные данные показывают, что напряжения пробоя газового диода Ug минимальны при давлениях азота ~ 100 Torr и что максимальные U_g регистрируются при малых давлениях азота. Максимальные энергии электронов T_{max} при малых давлениях примерно соответствуют максимальным U_g . При давлениях азота 30 Torr и более T_{max} начинает несколько превышать энергию, соответствующую Ug на промежутке. Более значительное увеличение $T_{\rm max}$ относительно энергии eU_g было получено при использовании сферического катода. При $U_{e} \sim 200 \, \mathrm{kV}$ (рис. 2, b, кривая U_{g-2}) энергия зарегистрированных с помощью времяпролетного спектрометра электронов достигала $\sim 350 \, \text{keV}$ (рис. 3, b, зависимость 2). Полученные спектры существенно отличаются от приводимых в работах Л.П. Бабича (см. [10] и ссылки в [10]). Отметим, что максимальное напряжение на промежутке при сферическом катоде существенно меняется от импульса к импульсу. В ряде опытов были зарегистрированы импульсы напряжения (см. U_{g-1} на рис. 2, b) с большей амплитудой и более узким спектром электронов.

Таким образом, проведенные исследования показали, что при трубчатом катоде из фольги и межэлектродном зазоре 12 mm минимальное напряжение пробоя промежутка наблюдается при давлении азота ~ 100 Torr. При давлениях азота более 30 Torr максимальная энергия электронов становится больше, чем eU_g . Это увеличение $T_{\rm max}$ можно объяснить влиянием фронта волны ионизации на ускорение части электронов. При малых давлениях азота $T_{\rm max}$ примерно соответствуют U_g .

Авторы благодарят Е.Х. Бакшт за помощь в работе.

Работа выполнена при поддержке ФЦП "Научные и научнопедагогические кадры инновационной России", ГК № 02.740.11.0562 и РФФИ, грант № 09-08-00030-а.

Список литературы

- [1] *Tarasenko V.F., Baksht E.K., Burachenko A.G.* и др. // Plasma Devises and Operation. 2008. V. 16. N 4. P. 267–298.
- [2] Chaparro J.E., Justis W., Krompholz H.G. et al. // IEEE Transaction of Plasma Science. 2008. V. 36. N 5. P. 2505–2511.
- [3] Dwyer J.R., Saleh Z., Rassaoul H.K. et al. // J. Geophys. Res. 2008. V. 113. D23207 (12 p.).
- [4] Репин Б.П., Репьев А.Г. // ЖТФ. 2008. Т. 78. В. 1. С. 78-85.
- [5] Карелин В.И., Тренькин А.А. // Письма в ЖТФ. 2009. Т. 35. В. 9. С. 37-43.
- [6] Tarasenko V.F., Baksht E.Kh., Burachenko A.G. et al. // IEEE Transaction Plasma Science. 2009. V. 37. N 6. P. 832–838.
- [7] Мастюгин Д.С., Осипов В.В., Соломонов В.И. // Письма в ЖТФ. 2009. Т. 35.
 В. 11. С. 10–17.
- [8] Костыря И.Д., Тарасенко В.Ф., Бакшт Е.Х. и др. // Письма в ЖТФ. 2009. Т. 35. В. 21. С. 79–87.
- [9] Nguyen C.V., van Deursen A.P.J., van Heesch E.J.M. et al. // J. Phys. D: Appl. Phys. 2010. V. 43. 025202 (4 p).
- [10] Бабич Л.П., Лойко Т.В. // Физика плазмы. 2010. Т. 36. В. 3. С. 287-294.
- [11] Тарасенко В.Ф., Бакшт Е.Х., Бураченко А.Г. и др. // Письма в ЖТФ. 2010. Т. 36. В. 4. С. 60–67.
- [12] Костыря И.Д., Бакшт Е.Х., Тарасенко В.Ф. // ПТЭ. 2010. № 4. С. 84-87.
- [13] Яландин М.И., Реутова А.Г., Шарыпов К.А. и др. // Письма в ЖТФ. 2010. Т. 36. В. 18. С. 1–9.