04;11;12 Инициирование электрического вакуумного разряда ускоренными наночастицами

© С.В. Адаменко, П.А. Березняк, И.М. Михайловский, В.А Стратиенко, Н.Г. Толмачев, А.С. Адаменко, Т.И. Мазилова

Национальный научный центр "Харьковский физико-технический институт", Украина Лаборатория электродинамических исследований АО "Энран", Украина, Киев

Поступило в Редакцию 6 марта 2001 г.

Методами полевой ионной микроскопии исследовался статический пробой, инициированный ударами частиц, отрывающихся от острийных анодов, находящихся в сильных электрических полях, соответствующих порогу атермического полевого испарения. Показано, что в этих условиях размерный порог инициирования вакуумного разряда на порядок ниже наблюдаемого в экспериментах с плоскими электродами и лежит в нанометровом диапазоне средних радиусов кривизны бомбардирующих заряженных частиц. Обнаружено также существенное снижение пороговых значений энергии частиц, инициирующих статический пробой.

В исследованиях высоковольтных вакуумных разрядов была убедительно продемонстрирована определяющая роль формирования взрывных эмиссионных центров в импульсном пробое [1–3]. Эктоны, представляющие собой пакеты заряженных частиц, были первоначально обнаружены при изучении взрывной эмиссии. Однако, как показали дальнейшие исследования, они могут возникать также за счет микровзрывных процессов на электродах при бомбардировке поверхности ускоренными микрочастицами [4]. Учет этих эффектов позволил объяснить основные особенности протекания статических высоковольтных вакуумных разрядов, инициированных ударами микрочастиц об электроды. Однако закономерности инициирования разрядов существенно зависят от конкретных условий эксперимента, и механизм их во многом остается невыясненным. Достаточно полно изучены явления, сопутствующие статическому вакуумному пробою при бомбардировке электродов

15

частицами микро- и миллиметровых размеров [4,5]. Исследования пробоя под действием бомбардировки частицами меньших размеров к настоящему времени практически отсутствуют, что прежде всего связано с трудностями определения конфигурации и энергии микрочастиц.

В настоящей работе для исследования статического пробоя, инициированного ударами субмикронных частиц, применен метод высокоразрешающей полевой ионной микроскопии, позволяющий контролировать размеры частиц и определять локальные значения напряженности электрического поля. В результате установлено, что при высоких значениях напряженности поля порог инициирования статического вакуумного пробоя лежит в нанометровом диапазоне бомбардирующих заряженных частиц и соответственно смещен энергетический порог инициирования разряда.

Эксперименты проводились с помощью двухкамерного полевого ионного микроскопа с охлаждением образцов жидким водородом с рабочими напряжениями в интервале 2-30 kV. Относительная глубина пульсаций напряжения не превышала 10⁻³. Давление остаточных газов во внутренней рабочей камере составляло 10⁻⁶ Pa; давление изображающих газов — гелия, неона и водорода изменялось в интервале 10⁻¹-10⁻³ Ра. Источником заряженных частиц служили аноды, изготовленные из вольфрама чистотой 99.98% в виде конических острий с углом конуса 10-15° и радиусами кривизны у вершины 5-40 nm. Частицы образовывались в результате разрушения вершины острий под действием пондеромоторных сил электрического поля. В качестве катода использовался медный диск, поверхность которого была предварительно подвергнута механической и электролитической полировке в ортофосфорной кислоте. В центре диска имелось отверстие, лежащее на оптической оси микроскопа. Ионы, проходящие через это отверстие, формировали изображение поверхности, усиливаемое с помощью микроканальной пластины. На острийный анод напряжение подавалось через резистор $2 \cdot 10^8 \Omega$. Емкость диода, в котором осуществлялся разряд, составляла 200 рГ. Электрический пробой регистрировался по скачкообразному сбросу напряжения на диоде и световой вспышке. Для исключения возможности протекания вакуумных разрядов, инициированных автоэлектронной эмиссией и испарением анода, предварительно осуществлялась высоковольтная тренировка диода. Эксперименты по инициированию пробоя ускоренными частицами проводились после достижения прочности вакуумной изоляции до 25 kV. После высоковольтной тренировки в течение серии из 20-30 экспериментов не произво-

дилось развакуумирования системы. Острийные аноды, разрушившиеся в процессе экспериментов, заменялись с помощью высоковакуумной шлюзовой камеры.

Радиусы кривизны цилиндрической части частиц определялись по количеству атомных ступенек, формируемых в процессе полевого испарения, между кристаллографическими полюсами с низкими индексами Миллера [6]. Длина частицы в экспериментах, не приводивших к пробою, определялась по изменению среднего радиуса кривизны вершины острия в результате ее отрыва. Вследствие того что механические напряжения быстро убывают вдали от вершины острия, разрушение острийного анода и образование микрочастиц, как правило, происходило на расстоянии 1-3r от его вершины. Таким образом, отрывались фрагменты анода, конфигурация которых могла существенно отличаться от сферической. В то время как радиус кривизны вершины анода определялся с точностью до 4-8%, длина отрывающегося фрагмента оценивалась с относительной погрешностью около 50%. Пробой, как правило, приводил к увеличению более чем на порядок радиуса кривизны анода и образованию микровыступов [7], вносящих основной вклад в формирование полевых ионных изображений анодов (рис. 1).

Напряженность поля на вершине конического острия, сформированного полевым испарением, приблизительно постоянна и равна E = V/(5r). Наблюдались лишь вариации напряженности, связанные с анизотропией энергии полевого испарения [5]. На конической части образца напряженность поля E существенно уменьшается и, таким образом, при определении заряда оторванной частицы Q можно учитывать напряженность поля над полусферической частью острийного анода:

$$Q = 2\pi\varepsilon_0 E r^2,\tag{1}$$

где ε_0 — электрическая постоянная, r — радиус кривизны полусферической части острийного анода. Компонента силы электрического поля, направленная вдоль оси анода, равна

$$F = \pi r^2 \varepsilon_0 E^2 / 2. \tag{2}$$

Пондеромоторные силы в электрических полях напряженностью $2-6\cdot 10^{10}$ V/m могут существенно превышать макроскопический предел текучести и достигать теоретического предела прочности материала анода [8]. В предположении сохранения заряда частицы на участке



Рис. 1. Полевые ионно-микроскопические изображения вершины острийного анода до (a) и после (b) пробоя.

ускорения ее кинетическая энергия может быть с учетом выражения (1) представлена в виде:

$$W = 10\pi\varepsilon_0 E^2 r^3. \tag{3}$$

На рис. 2 приведена вероятность инициирования пробоев *P* ударами о медный катод частиц в зависимости от радиуса кривизны, принимавшегося равным радиусу кривизны полусферической вершины острийного



Рис. 2. Зависимость вероятности инициирования пробоев от радиуса кривизны наночастиц.

анода. С увеличением радиусов кривизны бомбардирующих наночастиц вероятность пробоев возрастала, достигая 34% при значениях *r* в интервале 75–85 nm. Инициирование пробоев наночастицами носило пороговый характер и наблюдалось при значениях радиусов, больших 30 nm. Это значение радиуса частиц на порядок ниже соответствующих пороговых размеров в экспериментах с макроскопическими (плоскими) электродами [4].

Отрыв наночастиц происходил в процессе формировки поверхности полевым испарением при постоянной напряженности электрического поля на аноде (56–58 V/nm), соответствующей скорости испарения 0.2–1.5 атомных слоев в в секунду. Напряжение на диоде увеличивалось пропорционально радиусу кривизны вершины анода от 5.6 до 22.4 kV. Энергия бомбардирующих медный катод частиц при этом изменялась в пределах $6.9 \cdot 10^{-12}$ – $4.5 \cdot 10^{-10}$ J. Пороговое значение энергии инициирования вакуумного разряда, рассчитанное по формуле (3), составляло 5.58 $\cdot 10^{-11}$ J, что на два порядка ниже соответствующих значений при инициировании разряда микрочастицами, отрывающимися от плос-

ких анодов. Однако удельная энергия во всем интервале напряжений постоянна и равна 20.6 eV/atom, что существенно превосходит энергию сублимации вольфрама. Этой энергии достаточно для локального плавления и испарения катода и полного испарения самой частицы с последующим образованием у поверхности плазмы с плотностью, близкой к твердотельной. Взаимодействие плазмы с катодом, как было показано в [5], приводит к формированию эктона, ответственного за пробой вакуумного промежутка.

Таким образом, при отрыве фрагментов острийных анодов, находящихся в предельно больших электрических полях порядка $10^{10}-10^{11}$ V/m, соответствующих атермическому полевому испарению металлов, частицы ускоряются до энергий, существенно превышающих теплоту сублимации, что приводит к смещению размерного порога инициирования вакуумного разряда в нанометровый диапазон. Удельные энергии и скорости частиц не только превосходят соответствующие величины, реализуемые в экспериментах с плоскими электродами, но, по-видимому, являются предельно достижимыми, так как превышение заряда частиц над уровнем, реализуемым в экспериментах с острийными анодами, неизбежно приведет к полевому испарению и снижению заряда наночастиц.

В заключение авторы приносят искреннюю благодарность П.И. Фомину за обсуждение результатов и Е.И. Луговской за помощь в проведении экспериментов.

Список литературы

- [1] Месяц Г.А., Проскуровский Д.И. Импульсный электрический разряд в вакууме. Новосибирск: Наука, 1984. 256 с.
- [2] Месяц Г.А. Эктоны. Ч. 1. Екатеринбург: Наука, 1993. 184 с.
- [3] Фурсей Г.Н., Жуков В.М. // ЖТФ. 1976. Т. 46. В. 2. С. 310-327.
- [4] Сливков И.Н. Процессы при высоком напряжении в вакууме. М.: Энергоатомиздат, 1986. 256 с.
- [5] Месяц Г.А. Эктоны. Ч. 2. Екатеринбург: Наука, 1994. 243 с.
- [6] Miller M.K., Cerezo L., Hetherington M.G., Smith G.D.W. Atom probe field ion microscopy. Oxford: Clarendon Press, 1996.
- [7] Конторович Е.Л., Судакова Т.И., Шредник В.Н. // Письма в ЖТФ. 1999. Т. 25. В. 10. С. 69–73.
- [8] Михайловский И.М., Полтинин П.Я., Федорова Л.И. // ФММ. 1983. Т. 56.
 В. 1. С. 186–191.