## 10;12 Структура пикосекундного электронного пучка внутри вакуумного диода

## © К.А. Желтов, И.Г. Турундаевская

Научно-исследовательский институт импульсной техники, Москва

## Поступило в Редакцию 25 марта 1999 г.

Определена структура пикосекундного (~ 150 ps) электронного пучка в промежутке катод-анод вакуумного диода. Электронный пучок рассматривается в виде плоских квазичастиц с определенной плотностью заряда, следующих одна за другой через равные интервалы времени. Показано, что расширение концентрических слоев пучка под воздействием собственного электрического и магнитного полей существенным образом зависит от силы тока. Экспериментальное подтверждение расчетных оценок иллюстрируется регистрацией структуры электронного пучка на аноде с помощью пленки, чувствительной к электронному излучению.

В сильноточных ускорителях электронов прямого действия, в которых принцип формирования пикосекундного ( $\sim 10^{-10}$  s) всплеска высокого напряжения основан на разряде короткого ( $\sim 1$  cm) накопителя на длинную линию через сильно перенапряженный ( $\sim 700$  kV/mm) искровой промежуток [1], распространяющийся по линии к вакуумному диоду, падающий импульс U может быть описан таким соотношением:

$$U = U_m \cdot \sin^2(\pi t/2T), \quad 0 \leqslant t \leqslant 2T, \tag{1}$$

где  $U_m$  — амплитуда падающего пикосекундного импульса, T — длительность на половине амплитудного значения.

В разработанных к настоящему времени пикосекундных ускорителях амплитуда падающего импульса, как правило, лежит в интервале  $350 \div 700 \,\text{kV}$ , а длительность составляет в среднем  $\sim 150 \,\text{ps}$  при силе тока электронного пучка, изменяющегося от сотен ампер до нескольких килоампер. При необходимости вывода электронного пучка наружу через "прозрачный" анод обычно используются высокоимпедансные вакуумные диоды, у которых "внутреннее сопротивление" значительно превышает волновое сопротивление длинной линии ( $Z_{\pi} \ll Z_{\text{вд}}$ ).

39



**Рис. 1.** Поперечное сечение электронного пучка на поверхности катода — квазичастица в начальный момент времени: R — радиус катода,  $r_x$  — начальный радиус слоя пучка.

Для таких диодов характерны максимально возможные расстояния между катодом и анодом (~9 mm) и относительно небольшая площадь катода. Высокий импеданс способствует формированию на промежутке катод-анод отраженного импульса одноименной полярности, благодаря чему происходит практически удвоение ускоряющего напряжения по отношению к амплитуде падающего. При этом энергия электронного пучка в ряде случаев может существенно превысить уровень 1 MeV.

Структура электронного пучка внутри вакуумного диода [2–4] обусловлена действием электрического (кулоновского) и магнитного (сила Лоренца) полей. Пикосекундный всплеск тока пучка быстрых электронов, пропорциональный разности падающего и отраженного импульсов напряжений и при больших коэффициентах отражения ( $\beta$ ), описывается примерно таким же соотношением, что и (1), причем амплитуда тока будет равна  $I_m = U_m(1 - \beta)$ . При численном моделировании зависимость тока пучка от времени разбивается на некоторое число интервалов ( $\sim 15$ ), при котором объемная плотность заряда в каждом сохраняется примерно постоянной. Электроныв в каждом интервале объединяются в одну квазичастицу с суммарным электрическим зарядом в этом интервале. Электронный пучок, таким образом, представляется в виде следующих друг за другом квазичастиц с одинаковыми интервалами, но с разной плотностью распределенного заряда.

Электростатическое расталкивание распределенного заряда Q квазичастицы (рис. 1) обусловлено интегральным воздействием кулоновских сил  $\Delta f$  на элемент заряда  $q_0$  от всех элементов заряда  $q_1$ :

$$\Delta f = q_0 \cdot q_1 / 4 \cdot \pi \cdot \varepsilon_0 \cdot r_{12}^2, \tag{2}$$

41

где  $q_1 = \rho_v r d\alpha dr$ ,  $q_0 = (\delta r_x)^2 \rho_v$ ,  $\varepsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12}$  F/m,  $\rho_v$  — плотность заряда распределенных электронов.

Суммарная сила  $\sum \Delta f$  в релятивистском случае при  $\Delta f \parallel v$  [5] от всех элементов  $q_1$  пропорциональна массе  $m_q$  заряда  $q_0$  и ускорению dv/dt, где v — мгновенная скорость:

$$\sum \Delta f = m_q (1 - v^2/c^2)^{-3/4} dv/dt.$$
 (3)

Здесь  $m_q = (\delta r_x)^2 m_v$ ,  $m_v = \rho_v (m_e/e)$  — плотность массы распределенного заряда ( $m_e = 9.1 \cdot 10^{-31}$  kg,  $e = 1.6 \cdot 10^{-19}$  С — масса и заряд электрона).

Для квазичастицы, соответствующей амплитуде тока пучка  $(I_m)$  при интервале  $\Delta \tau (\sim 10^{-11} \text{ s})$ , распределенная плотность заряда  $\rho_v = I_m \Delta \tau / \pi R^2$ , где R — радиус катода вакуумного диода, причем  $\Delta \tau \approx R/c$ , является условием, при котором исключается взаимное влияние квазичастиц. После соответствующих преобразований выражения (3) с учетом (2) получим систе-

му уравнений для электростатического расширения распределенного заряда:

$$\frac{\rho_{\nu}^{2}}{2\pi\varepsilon_{0}}\int_{0}^{\pi}\int_{0}^{R}\frac{(r_{x}-r\cos\alpha)r\,d\alpha\,dr}{(r^{2}+r_{x}^{2}-2rr_{x}\cos\alpha)^{3/2}} = \frac{m_{\nu}}{\sqrt{(1-\nu^{2}/c^{2})^{3/2}}}\cdot\frac{d\nu}{dt}, \\ V = \frac{dx}{dt},$$
(4)

где  $r_x$  — радиус слоя электронного пучка, x — координата расширения,  $c = 3 \cdot 10^8$  m/s — скорость света.

Магнитное поле, сжимающее параксиальный электронный пучок, обусловлено силой Лоренца,  $df_{\pi} \approx q_1[cB]$ , причем магнитная индукция *В* на границе слоя пучка радиуса *r* определится таким соотношением:

$$B = \frac{\mu_0 r}{2\pi R^2} I_m. \tag{5}$$

Откуда сила Лоренца F<sub>л</sub> для соответствующего слоя:

$$F_{\pi} = \int_{0}^{\pi} \int_{0}^{r_{\pi}} \frac{\mu_0 I_m}{\pi R^2} c \rho_{\nu} r \, dr \, d\alpha. \tag{6}$$

Система уравнений, учитывающая воздействие электрического и магнитного поля и позволяющая определить расширение слоев электронного пучка внутри вакуумного диода и на аноде, имеет такой вид:

$$\frac{R^{2}\rho_{v}^{2}}{2\varepsilon_{0}}\int_{0}^{\pi}\int_{0}^{R}\frac{(r_{x}-r\cos\alpha)r\,d\alpha\,dr}{(r^{2}+r_{x}^{2}-2rr_{x}\cos\alpha)^{3/2}} -\frac{\mu_{0}c\rho_{v}I_{m}}{\pi R^{2}}\int_{0}^{\pi}\int_{0}^{r_{x}}r^{2}dr\,d\alpha$$
$$=\frac{\pi R^{2}m_{v}}{\sqrt{(1-v^{2}/c^{2})^{3/2}}}\cdot\frac{dv}{dt},$$
$$\left\{ \begin{array}{c} (7)\\ \end{array}\right.$$

Результаты расчета расширения электронного пучка внутри вакуумного диода с холодным плоским катодом радиусом  $R = 2 \,\mathrm{mm}$  и промежутком катод-анод 9 mm представлены на рис. 2, *а*. Расширение



**Рис. 2.** a — зависимость радиуса слоя пучка ( $X_A$ ) на аноде от максимального тока внутри вакуумного диода для различных слоев ( $r_x$ ); b — структура электронного пучка на аноде при токах ~ 0.3 и ~ 2 kA (длительность пикосекундного импульса  $T \sim 150$  ps).

пучка вблизи анода (Х<sub>А</sub>) существенным образом зависит от максимального тока I<sub>m</sub>, протекающего между катодом и анодом. Внутренние слои пучка радиусом  $r_x < 0.5R$  расширяются слабо, внешние слои  $(r_x \approx 0.85R)$  и особенно граничные  $(r_x \approx R)$  испытывают значительное электростатическое расталкивание. Расширение в основном обусловлено электростатическими силами. Влияние магнитного поля проявляется в меньшей степени. Иллюстрацией тому служит семейство кривых на графике (рис. 2, *a*) для слоев пучка  $r_x = 0.85R$  и  $r_x = R$ . Пунктиром показаны расширения (ХА) при воздействии только электростатических сил. сплошной линией отмечены совместные действия с магнитным полем. При малых токах электронного пучка (< 0.3 kA) его расширение относительно невелико, но при токах  $\sim 1\,\mathrm{kA}$  и более граничные и примыкающие к ним слои существенно расходятся. Экспериментальное подтверждение расчетных оценок приведено на рис. 2, b, где показана структура (след) электронного пучка на аноде, зарегистрированная чувствительной пленкой, расположенной на обратной стороне анода, в качестве которого используется тонкостенный бериллий или титан, прозрачные для высокоэнергетических электронов. При максимальном токе пучка  $\sim 0.3 \, \text{kA}$  след практически соответствует площади катода (расходимость пучка невелика), но при токе  $\sim 2 \, \text{kA}$  след покрывает площадь значительно большего радиуса, чем радиус катода, — пучок сильно расширяется не только за счет граничных, но и прилегающих к ним внутренних слоев.

Приведенные расчетные оценки могут быть полезны при определении импедансов вакуумного диода в пикосекундных каналах электронного излучения сильноточных ускорителей прямого действия.

Работа выполнена при поддержке Международного научно-технического центра по проекту № 510–97, финансирующая организация — Европейское сообщество.

## Список литературы

- [1] Желтов К.А., Коробков С.А., Петренко А.Н., Шалиманов В.Ф. // ПТЭ. 1990. № 1. С. 37–41.
- [2] Рухадзе А.А., Богданкевич Л.А., Росинский С.У., Рухлин В.Г. Физика сильноточных релятивистских электронных пучков. М.: Атомиздат, 1980.

- [3] Диденко А.Н., Григорьев В.П., Усов Ю.П. Мощные электронные пучки и их применение. М.: Атомиздат, 1977.
- [4] Алямовский И.В. Электронные пучки и электронные пушки. М.: Сов. радио, 1966.
- [5] *Яворский Б.М., Детлаф А.А.* Справочник по физике. М.: ГИФМЛ, 1963. С. 488.