

*ИЗВЕСТИЯ  
ВЫСШИХ УЧЕБНЫХ ЗАВЕДЕНИЙ*

**РАДИОФИЗИКА**

Том XVII

ОТДЕЛЬНЫЙ ОТТИСК

ИЗДАНИЕ ГОРЬКОВСКОГО УНИВЕРСИТЕТА  
И НАУЧНО-ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКОГО  
РАДИОФИЗИЧЕСКОГО ИНСТИТУТА

1974

УДК 621.373.44 → 621.385.6

К НЕЛИНЕЙНОЙ ТЕОРИИ СВЧ ГЕНЕРАТОРОВ, ОСНОВАННЫХ  
НА ИНДУЦИРОВАННОМ ЧЕРЕНКОВСКОМ ИЗЛУЧЕНИИ РЕЛЯТИВИСТСКИХ  
ЭЛЕКТРОННЫХ ПОТОКОВ\*

З. Н. Кротова, Ю. С. Чертков

Одним из физических механизмов, лежащих в основе действия релятивистских СВЧ генераторов, является индуцированное черенковское излучение электронных потоков (см., в частности, экспериментальные работы [<sup>1, 2</sup>]). Настоящее сообщение содержит результаты расчетов, предпринятых с целью проследить эволюцию оптимальных параметров таких генераторов—устройств типа ЛБВ, ЛОВ, оротрона — при изменении энергии электронов от слаборелятивистских до ультрарелятивистских значений.

Расчеты проводились для следующей упрощенной модели: электронный пучок на отрезке конечной длины  $z_E[0, L]$  подвергается действию волны  $E = E_0 \cos(\omega t - hz)$ , имеющей постоянные амплитуду и фазовую скорость; фокусировка пучка осуществляется сильным продольным магнитным полем, препятствующим попечеренным смещениям электронов; электронный ток достаточно мал для того, чтобы полем высокочастотного пространственного заряда можно было пренебречь. При этих допущениях движение каждого электрона описывается системой уравнений

$$\frac{d\gamma}{d\zeta} = \alpha_{||} \cos \vartheta, \quad (1)$$
$$\frac{d\vartheta}{d\zeta} = \frac{\gamma}{\sqrt{\gamma^2 - 1}} - \frac{1}{\beta_\Phi},$$

где  $\gamma$  — отношение энергии электрона  $\mathcal{E}$  к его энергии покоя  $\mathcal{E}_0$ ,  $\vartheta = \omega t - hz$  — фаза волны,  $\beta_\Phi$  — отношение фазовой скорости волны  $\omega/h$  к скорости света в вакууме  $c$ ,  $\alpha_{||} = eE_0 \lambda/\mathcal{E}_0$  — постоянный коэффициент, пропорциональный амплитуде волны ( $\lambda = \lambda/2\pi$ ,  $e$  — заряд электрона,  $\lambda = 2\pi\bar{\lambda} = 2\pi c/\omega$  — длина волны излучения в вакууме),  $\zeta = z/\bar{\lambda}$  — независимая переменная, пропорциональная координате  $z$ .

Предполагалось, что на входе системы, при  $z = 0$ , все электроны имеют одинаковые энергии  $\mathcal{E}(0) = \mathcal{E}_{\text{вх}}$  и образуют стационарный поток, т. е. равномерно распределены по фазе влета  $\vartheta(0) = \vartheta_{\text{вх}}$ . Соответственно КПД взаимодействия электронного потока с волной определяется выражением

\* Работа должна на VI Межвузовской конференции по электронике СВЧ в Минске (1969 г.).

$$\eta = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\gamma_{bx} - \gamma(\zeta_{byx}, \vartheta_{bx})}{\gamma_{bx} - 1} d\vartheta_{bx}, \quad (2)$$

где  $\gamma_{bx} = E_{bx}/E_0$ ,  $\zeta_{byx} = L/\lambda$ .

На основании соотношений (1), (2) для каждого значения начальной энергии электронов численным методом были определены максимальный КПД и соответствующие оптимальные значения параметров  $\alpha_{||}$ ,  $L/\lambda$  и  $\epsilon = (v_{bx} - v_\phi)/v_{bx}$  ( $v_{bx} = c\sqrt{1 - \gamma_{bx}^{-2}}$  — начальная скорость электронов). Результаты расчетов приведены на рис. 1, где  $U = (E_{bx} - E_0)/e$ .

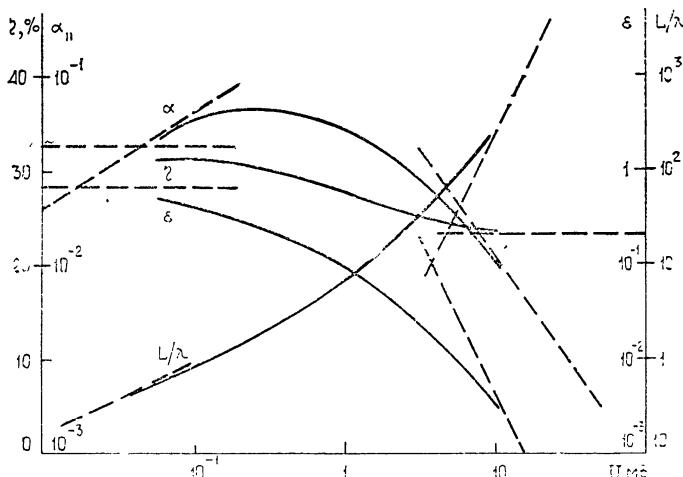


Рис. 1. Зависимость максимального КПД и оптимальных значений параметров  $\alpha_{||}$ ,  $\epsilon$  и  $L/\lambda$  от энергии электронов.

При  $\gamma_{bx} \rightarrow 1$  и  $\gamma_{bx} \rightarrow \infty$  максимальные значения КПД стремятся к постоянным пределам, а оптимальные значения параметров  $\alpha_{||}$ ,  $L/\lambda$  и  $\epsilon$  к асимптотам (пунктирные линии на рис. 1), которые могут быть определены на основании уравнений (1), если пренебречь в них членами высокого порядка малости по параметрам  $\gamma_{bx} - 1$  или, соответственно,  $\gamma_{bx}^{-1}$ . Для систем со слаборелятивистскими ( $\gamma_{bx} - 1 \ll 1$ ) и ультракинетическими ( $\gamma_{bx} \gg 1$ )\* электронными пучками на основании асимптотических уравнений были определены не только максимальные значения КПД, но и была исследована в довольно широкой области зависимость КПД от параметров, пропорциональных длине системы и амплитуде волн, при оптимальном выборе расстройки синхронизма  $\epsilon$  (рис. 2). В слаборелятивистской области (рис. 2 а) рассмотрение было ограничено случаем не слишком большой амплитуды волны — такой, когда скорость ни одного из электронов при его торможении переменным полем не падает до нуля.

Определенные на основании уравнений (1), (2) оптимальные величины  $E_0$  и  $L$  в соответствии с элементарными физическими соображениями удовлетворяют соотношению  $E_0 L \sim U$ . С ростом начальной энергии электронов оптимальное значение относительной длины системы  $L/\lambda$  увеличивается в слаборелятивистской области пропорционально  $\sqrt{U}$ , а в ультракинетической области пропорционально  $U^2$ ; соответственно оптимальное значение параметра  $E_0$  в слаборелятивистской области возрастает пропорционально  $\sqrt{U}$ , а в ультракинетической области падает обратно пропорционально  $U$ . Эти закономерности согласуются с общими принципами подобия слаборелятивистских и ультракинетических [3] СВЧ приборов, основанных на индуцированном черенковском излучении электронов.

С ростом  $U$  из-за уменьшения параметра расстройки синхронизма  $\epsilon$  необходимо избежание падения КПД — снижать относительный разброс скоростей электронов. Однако соответствующие значения допустимого разброса энергий электронов  $\Delta E_{bx}$  при любом значении их средней энергии  $E_{bx}$  в соответствии с [3] удовлетворяют усло-

\* Подробный анализ поведения параметров генераторов когерентного электромагнитного излучения в области ультракинетических энергий электронов содержится в [3, 4].

вию  $\Delta \mathcal{E}_{\text{вх}}/\bar{\mathcal{E}}_{\text{вх}} \ll 1$ . Так, например, если параметры  $\alpha$ ,  $L/\lambda$  и  $\epsilon$  являются оптимальными для отбора энергии у средней энергетической фракции ультрарелятивистского электронного потока, то КПД, равный половине максимального, имеет место для фракции, энергии которых отличаются от средней на  $\delta \mathcal{E}_{\text{вх}} \approx \pm 0,2 \bar{\mathcal{E}}_{\text{вх}}$ .

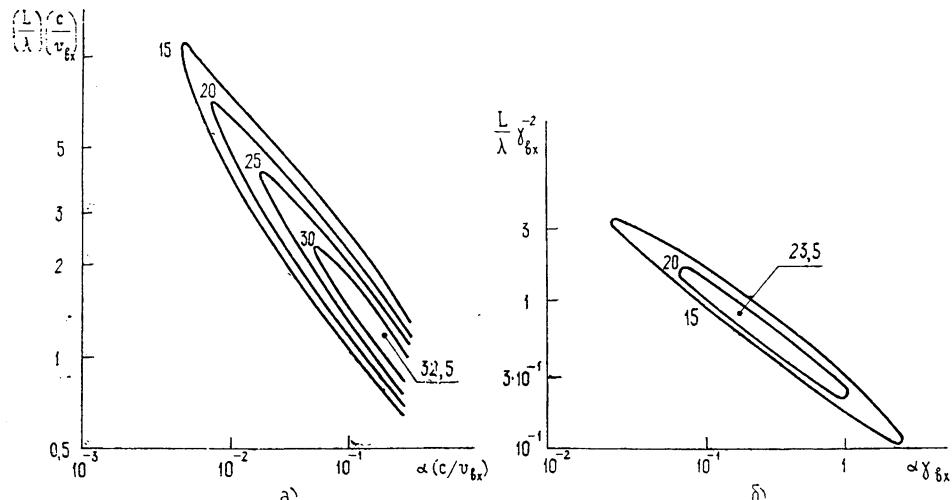


Рис. 2. Линии равного КПД на плоскости параметров, пропорциональных амплитуде волны и протяженности системы, при оптимальных значениях расстройки синхронизма (а—слаборелятивистская, б—ультрарелятивистская энергия электронов).

Специальные расчеты показали, что КПД системы в сильной степени зависит от продольной структуры переменного поля. Так, например, если амплитуда волны линейно растет в направлении движения электронов  $\alpha_{||} = \alpha_{||}(\zeta) = (z/L)\alpha_0$ , то в слаборелятивистском пределе максимальный КПД составляет 52% при  $\alpha_0 = 0,1(v_{\text{вх}}/c)$ ,  $L/\lambda = 5(v_{\text{вх}}/c)$ ,  $\epsilon = 0,3$ , а в ультрарелятивистском пределе максимальный КПД равен 48% при  $\alpha_0 = 0,54 \gamma_{\text{вх}}^{-1}$ ,  $L/\lambda = 30 \gamma_{\text{вх}}^2$ ,  $\epsilon = 9 \gamma_{\text{вх}}^{-2}$ .

Приведенные результаты могут быть использованы, строго говоря, лишь для расчета устройств с заданной структурой высокочастотного поля, а именно, для расчета СВЧ генераторов с высокодобротными разонаторами. Однако описанные здесь закономерности поведения оптимальных параметров справедливы, очевидно, и для других черенковских СВЧ генераторов и усилителей [4].

Авторы благодарят А. В. Гапонову и М. И. Петелину за внимание к работе.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. J. A. Nation, Appl. Phys. Lett., 17, № 11, 491 (1970).
2. Н. Ф. Ковалев, М. И. Петелин, М. Д. Райзэр, А. В. Сморгонский, Л. Э. Цопп, Письма в ЖЭТФ, 18, № 4, 232 (1973).
3. М. И. Петелин, Изв. высш. уч. зав.—Радиофизика, 13, № 10, 1586 (1970).
4. Н. Ф. Ковалев, А. В. Сморгонский, Радиотехника и электроника (в печати).

Научно-исследовательский радиофизический институт

Поступила в редакцию  
16 июля 1973 г.