

# МОДЕЛИРОВАНИЕ ГИРО-ЛБВ НА ЗАМЕДЛЕННОЙ Е<sub>01</sub>-МОДЕ

Кураев А.А., Матвеенко В.В., Синицын А.К.

Кафедра вычислительных методов и программирования, Белорусский государственный университет информатики и радиоэлектроники

Минск, Республика Беларусь

E-mail: vladzimir66@bsuir.by

Выполнено моделирование гиро-ЛБВ на замедленной Е<sub>01</sub> моде гофрированного волновода. Показана возможность достижения КПД 30% при коэффициенте усиления 15 дБ.

## ВВЕДЕНИЕ

В классических гиротронах (генераторах и усилителях) используется взаимодействие винтового электронного пучка с быстрой Н волной слабо нерегулярного волновода. В [1] впервые показана возможность реализации гиротрона генератора на замедленной Е волне гофрированного волновода, причем при таком механизме оказывается возможным примерно вдвое снизить величину направляющего магнитного поля по сравнению с традиционной конструкцией генератора на Н волне. В настоящем докладе обсуждаются результаты моделирования гиро-ЛБВ на замедленной симметричной Е волне гофрированного волновода. Рассматривается математическая модель, полученная на основе метода преобразования координат, при котором трехмерная краевая задача возбуждения нерегулярного волновода сводится к краевой задаче для системы обыкновенных дифференциальных уравнений. Представлены основные характеристики найденного варианта гиро-ЛБВ на гофрированном волноводе.

## I. УСТРОЙСТВО ГИРО-ЛБВ

На рис. 1 изображен вариант конструкции гиро-ЛБВ на замедленной Е-волни

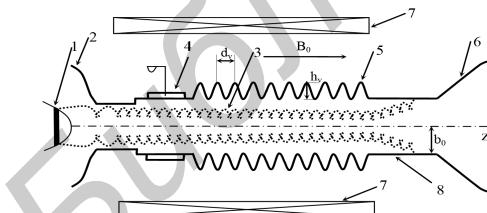


Рис. 1 – Схема гиро-ЛБВ

Сформированный электронной пушкой – 1,2 винтовой электронный поток – 3 и электромагнитная Е<sub>01</sub> волна, возбуждаемая сигналом, подводимым через устройство – 4 подаются на вход области взаимодействия в виде отрезка полого цилиндрического гофрированного волновода – 5. В области взаимодействия – 5 реализуется условие гирорезонанса с основной замедленной пространственной гармоникой возбуждаемого электромагнитного поля. Вывод СВЧ-

мощности производится через выходной рупор 6. Отработавший электронный поток осаждается на стенку волновода – 8 сразу за областью взаимодействия. Электромагнит – 7 обеспечивает требуемое магнитное поле.

## II. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ И МЕТОДЫ РЕШЕНИЯ

Рассматриваемая самосогласованная задача о возбуждении нерегулярного волновода электронным пучком в общем виде описывается уравнениями Максвелла. Наиболее эффективной процедурой при расчете возбуждаемого на заданной частоте СВЧ поля в отрезке нерегулярного волновода, как с вычислительной стороны, так и в отношении физической интерпретации представляется метод, основанный на отображении произвольно-нерегулярной внутренней поверхности волновода на регулярный цилиндр с круговым сечением. В преобразованной системе координат решение представляется в виде разложения по собственным волнам регулярного волновода. При этом амплитуды разложения определяются системой обыкновенных дифференциальных уравнений с переменными коэффициентами, вид которых определяется профилем неоднородного волновода. Полученные уравнения представляют самосогласованную систему, описывающую процессы генерации и усиления электромагнитных волн электронными потоками. Границные условия к этой системе ставятся в начальном и конечном сечениях отрезка нерегулярного волновода (двуточечная задача). Данная модель детально описана в книге [2]. Решение этой задачи традиционными методами не встречает затруднений, если рассматривают только распространяющиеся волны. Как было показано в ряде исследований, для точного расчета процессов возбуждения в нерегуляром волноводе необходим учет наряду с распространяющимися и закритических волн. Однако для закритических волн численное решение граничной (двуточечной) задачи с использованием традиционных методов (пошаговых методов типа Рунге–Кутта или Хемминга) невозможно из-за быстрой расходимости (из-за малых ошибок появляются резко возрастающие решения).

Для решения задачи предлагается устойчивый метод блочной матричной прогонки. Решение самосогласованной задачи возбуждения электромагнитного поля электронным потоком в установленном режиме производится итерационно, путем поочередного решения электродинамической задачи и уравнений движения электронов «крупных» частиц, моделирующих электронный пучок.

### III. РЕЗУЛЬТАТЫ РАСЧЕТОВ

В расчетах приняты следующие безразмерные параметры  $\beta_0 = \frac{v_0}{c}$ ,  $v_0$  – начальная скорость,  $c$  – скорость света в вакууме,  $\beta_z = \frac{v_z}{c}$ ,  $\beta_t = \frac{v_t}{c}$ ,  $v_z, v_t$  – продольная и поперечная составляющая скорости,  $q = \frac{\beta_t}{\beta_z}$  – питч фактор,  $F = \frac{B_0 e}{m_0 \omega}$ ,  $B_0$  – магнитостатическое фокусирующее поле,  $e$  и  $m_0$  – заряд и масса покоя электрона.

$$\eta^e(z) = \frac{1}{N} \sum_{l=1}^N \frac{\gamma_0 - \gamma_l(z)}{\gamma_0 - 1},$$

где  $\eta^e(z)$  – электронный КПД,

$$\gamma = \frac{1}{1 - \beta_z^2 - \beta_t^2},$$

где  $\gamma$  – релятивистский масс-фактор.

$L_v = \frac{2\pi}{\lambda} L'_v$ ,  $L'_v$ -размерная длина гофра,  $d_v = \frac{2\pi}{\lambda} d'_v$ ,  $d'_v$ -размерная длина канавки,  $b(z) = \frac{2\pi}{\lambda} b(z')$ ,  $b(z')$ -размерная длина канавки,  $b(z) = b_0 + h_v \sin^2 [\pi(z - z_1)/d_v]$ ;  $z_1 \leq z \leq z_2$ ,  $h_v = \frac{2\pi}{\lambda} h'_v$ ,  $h'_v$ -размерная высота канавки.

Для выяснения условий, при которых рассматриваемое взаимодействие наиболее эффективно, были выполнены расчеты и найдены нижеописанные варианты.

В расчетах использовано 16 электронных орбит, расставленных на периоде, и 8 электронных частиц на каждой орбите.

Варьируя высоту  $h_v$  и период  $d_v$  гофра, выбиралась требуемая величина  $\beta_\rho \approx 0.67-0.8$ . Оптимизировались: начальная скорость  $\beta_0$ , ток  $I_0$ ,  $F$  и амплитуда сигнала  $e_0$  при заданном значении питч-фактора  $q = 1-1.5$ . Внутренний радиус волновода  $b_0 = 5.03$  был выбран вблизи границы полосы прозрачности волны  $E_{02}$ , ( $b = \nu_{02} = 5.52$ ), поэтому внутри канавок гофра открывается волна  $E_{02}$ . Для рассматриваемой системы (рис.1) были найдены следующие условия, при которых реализуется эффективное усиление сигнала на основной гармонике:  $\beta_0 = 0.531$  ( $U_0 = 92$ ),  $I_0 = 201.35 A$ ,  $q_0 = 1.3$ ,  $F = 0.65$ ,  $b_0 = 5.03$ ,  $L_k = 2.73$ ,  $h_v = 1.6$ ,  $d_v = 26.4/25$ ,  $\beta_\rho = 0.66$ ,  $\eta = 0.30$ ,  $K_y = 15$ ,  $P_{out} = 5.6$ .

Изменение характеристик полученного варианта для различных значений питч-фактора приведены в таблице 1. Наибольший КПД наблюдается при  $q = 1.3$ . На рис.2 приведено типичное для прибора изменение основных характеристик взаимодействия вдоль области взаимодействия:

Таблица 1 – Оптимальные параметры по КПД для различных питч-факторов

$q$	$I_0$	$K_y$	$F$	$\eta$	$\beta_0$
1.5	200	14.4	0.674	0.237	0.61
1.4	202	14.8	0.664	0.294	0.612
1.3	201	15.1	0.649	0.304	0.592
1.2	208	15	0.613	0.274	0.595
1.1	250	14.5	0.588	0.23	0.576
1	272	14.4	0.548	0.167	0.582

- а) КПД  $\eta$  и граничные значения пучка  $r_{min}$ ,  $r_{max}$ ;
- б) изменение  $\beta_z$  и  $\beta_t$
- в) электронные траектории.

### IV. УСТРОЙСТВО ГИРО-ЛБВ

На рис. 1 изображен вариант конструкции гиро-ЛБВ на замедленной Е-волне

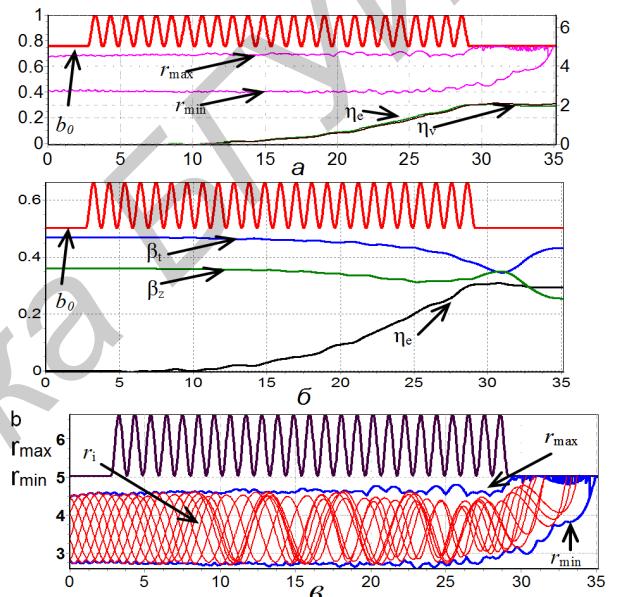


Рис. 2 – Характеристики взаимодействия

При отборе мощности уменьшается как поперечная, так и продольная составляющие скорости электронов пучка. Существенно, что в этих вариантах рабочее магнитное поле практически вдвое меньше, чем в обычном гиротроне на  $H_{01}$  моде на основном циклотронном резонансе.

### V. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Разработанная математическая модель и пакет программ позволяют эффективно производить поиск перспективных конструкций гиро-ЛБВ. Найденный вариант параметров прибора демонстрирует эффективность гиро-ЛБВ на замедленной Е волне.

1. Kurayev, A. A., Matveenko, V. V., Sinitsyn, A. K. Gyrotron on symmetric slowed down  $E_{01}$  – mode corrugated waveguide //22nd International Crimean conference /"Microwave technique and telecommunication technologies/ 10–14 sept. -- Sevastopol. 2012 . -- pp. 219–220.
2. Батура, М. П., Кураев, А. А., Синицын, А. К. Основы теории, расчета и оптимизации современных электронных приборов СВЧ. Мин., БГУИР. 2007.