

10

ВОЛНЫ МОДУЛЯЦИИ В ПОТОКЕ НОСИТЕЛЕЙ ЗАРЯДА, ВЗАИМОДЕЙСТВУЮЩЕМ С ВОЛНОВЕДУШЕЙ СТРУКТУРОЙ

Ю.Н. З а й к о

Низкочастотные волны модуляции являются одним из источников развития шумов в электронных приборах СВЧ. В настоящей работе рассмотрены в приближении нелинейной геометрической оптики модуляционные волны плотности заряда (ВПЗ) в потоке носителей заряда, взаимодействующем с волноведущей структурой, описываемой уравнениями длинной линии [1]:

$$v_z + v v_z = \frac{e}{m} \varphi_z + \frac{e}{m} V_z; \quad n_z + (n v)_z = 0; \quad \varphi_{zz} = 4\pi e(n - n_0); \quad (1)$$

$$V_z + L I_z = 0; \quad I_z + C V_z + S e n_z = 0,$$

где v , n – скорость и плотность носителей; $-e$, m – их заряд и масса, φ – потенциал поля пространственного заряда; V , I – напряжение и ток в линии; L и C – индуктивность и емкость линии на единицу длины, S – площадь поперечного сечения потока. В работе [1] получено стационарное решение (1) ($\theta = kz - \omega t$, k – волновое число, ω – частота), имеющее вид квадратуры

$$\theta = \pm \frac{\omega}{\omega_{p0}} \int \frac{d\xi}{(\xi - 1)^2} \frac{(\xi - 1)^3 + b^3}{\left[G - (\xi - \xi_0)^2 - b^3 \frac{\xi_0 - 1}{(\xi - 1)^2} + \frac{2b^3}{\xi - 1} \right]^{1/2}}, \quad (2)$$

где $\omega_{p0}^2 = \frac{4\pi e^2 n_0}{m}$, $b^3 = \frac{\xi_0 - 1}{4\pi} \frac{S L \omega_{p0}^2}{1 - (\frac{\omega}{k u_A})^2}$ – безразмерный параметр связи потока и структуры; $\xi = \frac{k v}{\omega}$, $\xi_0 = \frac{k v_0}{\omega}$, n_0 , v_0 – невозмущенные значения n и v , $u_A = \frac{1}{\sqrt{CL}}$ – скорость волны в холодной линии,

\sqrt{G} – амплитуда волны. Знаки \pm в (2) относятся к медленной и быстрой волне. Полагая $\oint d\theta = 2\pi$, получим из (2) нелинейное дисперсионное уравнение (ДУ), связывающее ω , k и G . Для $b^3 = 0$, как показано в [2], ДУ совпадает с линейным: $\omega = \pm \omega_{p0} + k v_0$. В общем случае $b^3 \neq 0$ ДУ может быть выражено через эллиптические интегралы. Здесь ДУ получено с точностью до членов b^3 . Для того чтобы при вычислениях избежать фиктивно расходящихся интегралов, используется формальный прием [3], смысл которого ясен из дальнейшего. ДУ имеет вид:

$$2x = \pm \left\{ 2\pi(\xi_0 - 1) + \pi b^3 \frac{\xi_0 - 1}{[(\xi_0 - 1)^2 - G]^{3/2}} + b^3 \hat{D} I_1 - \frac{1}{2} b^3 (\xi_0 - 1) \hat{D} I_2 \right\}, \quad (3)$$

где оператор $\hat{D} = 2 \frac{\partial}{\partial \xi_0} + 4(\xi_0 - 1) \frac{\partial}{\partial G}$, а интегралы $I_n = \int_{\xi_0 - \sqrt{G}}^{\xi_0 + \sqrt{G}} \frac{d\xi}{(\xi - 1)^2 \sqrt{G - (\xi - \xi_0)^2}}$. Выполняя вычисления, получаем ДУ в виде:

$$\omega - k v_0 = \frac{\pm \omega_{p0}}{1 + \frac{1}{2} b^3 [(\xi_0 - 1)^2 - G]^{-3/2}}. \quad (4)$$

Наибольший интерес представляет анализ ДУ вблизи синхронизма медленной ВПЗ с прямой волной в структуре, где (4) принимает вид:

$$(k v_0 - \omega - \omega_{p0})(k u_1 - \omega) = -\frac{\omega_{p0} \omega^3}{4\pi} S_L \left(1 + \frac{3}{2} G \frac{\omega^2}{\omega_{p0}^2} \right). \quad (5)$$

При $G=0$ (5) описывает известные линейные волны, взаимодействие которых приводит к конвективной неустойчивости вблизи синхронизма [4], используемой для усиления волн в приборах О-типа. Учет амплитуды в ДУ позволяет исследовать вопрос о распространении волн модуляции в рассматриваемой системе. Из (5) следует, что критерий устойчивости волн модуляции Лайтхилла [5] $k'_G \cdot k''_\omega > 0$ выполняется. Это позволяет заключить, что в приближении нелинейной геометрической оптики имеются две характеристические скорости $\tilde{c}_{1,2}^{-1} = k'_\omega \pm \sqrt{k'_G k''_\omega G}$, приводящие к гиперболическим искажениям начального профиля возмущений [6]. Более подробное описание волн модуляции, основанное на методе усреднения Уизема, можно получить, усредняя законы сохранения для системы (1) и используя тот же прием, с помощью которого было получено нелинейное дисперсионное уравнение (4).

С п и с о к л и т е р а т у р ы

- [1] З а й к о Ю.Н. // ЖТФ. 1982. Т. 52. № 12. С. 2429.
- [2] Б а с с Ф.Г., К о н о т о п В.В., П р и т у л а Г.М. // Радиотехника и электроника. 1988. Т. 33. № 2. С. 305.
- [3] Л а н д а у Л.Д., Л и ф ш и ц Е.М. Механика. М.: Наука. 1973. 207 с.
- [4] Л ю и с с е л л У. Связанные и параметрические колебания в электронике. М.: ИЛ. 1963.
- [5] К а р п м а н В.И. Нелинейные волны в диспергирующих средах. М.: Наука. 1973. 176 С.
- [6] У и з е м Дж. Линейные и нелинейные волны / Пер. с англ. М.: Мир. 1977. 622 С.

Поступило в Редакцию
28 февраля 1989 г.