

Существование таких отличий и определенная зависимость их от  $\tau$ , с одной стороны, экспериментально подтверждает факт наиболее сильного влияния областей отражения на флюктуационные характеристики сигнала при наклонном распространении, с другой стороны, говорит о неравномерном распределении интенсивности неоднородностей с высотой, обусловленном движением волнообразных структур с  $\lambda/2 \sim 10 \div 100 \text{ км}$ , что согласуется с данными [1], полученными другими методами измерений. Действительно, рис. 2 соответствует случаю, когда  $\lambda$  существенно больше  $y_m$ , рис. 3 —  $\lambda$  несколько меньше  $y_m$ , что видно из рис. 1, где траектории в виде сплошных линий соответствуют уменьшению  $B$ , имеющей максимум при  $\tau \approx 570 \text{ мкс}$ , наконец, рис. 4 иллюстрирует случай, когда на полутолщине слоя  $F2$  могут размещаться почти три области с повышенной интенсивностью неоднородностей, т. е.  $\lambda \approx 0.5$ ,  $y_m \approx 30 \text{ км}$ . Важно отметить, что значения  $\lambda$  могут сохраняться в течение дня, иначе наблюдаемые зависимости  $B(\tau)$  не имели бы столь явно выраженный волнообразный характер. При интерпретации этой зависимости с целью определения  $\lambda$  необходимо учитывать, что: 1) на близких к МПЧ рабочих частотах  $\sigma_1$  и  $\sigma_2$  меняются согласованно за исключением небольшого промежутка времени, когда экстремум волнообразной структуры неоднородностей попадает в интервал  $\Delta\tau$ ; 2) для первого локального минимума зависимости  $\Delta\tau \approx \lambda/2$  (при отсутствии минимума на рис. 2  $\lambda \gg y_m$ ); 3) для следующего за ним максимума  $\Delta\tau \approx \lambda$  (здесь можно учесть отличие волнообразной структуры от гармонической); 4) другие экстремумы (см. рис. 4) также могут нести дополнительную информацию о характере волновых движений в ионосфере.

Анализ приведенных выше экспериментальных данных показывает возможность использования разнесенных по высоте траекторий для диагностики характерных вертикальных масштабов распределения интенсивности перемещающихся волнообразных структур ионосферных неоднородностей.

## ЛИТЕРАТУРА

- Гершман Б. Н., Ерухимов Л. М., Яшин Ю. Я. Волновые явления в ионосфере и космической плазме. — М.: Наука, 1984.
- Галинов А. В., Терещенко Е. Д. Статья депонирована в ВИНИТИ, рег. № 824-84. Деп. от 9 февраля 1984 г.
- Агарышев А. И., Сажин В. И., Тинин М. В. — Вопросы распространения радиоволн в высоких и средних широтах. — М.: ИЗМИРАН, 1979, с. 82.

Иркутский государственный  
университет

Поступила в редакцию  
27 декабря 1984 г.

УДК 621.136.933

## ФОРМИРОВАНИЕ МОЩНЫХ РАДИОИМПУЛЬСОВ НАНОСЕКУНДНОЙ ДЛЯЛЬНОСТИ ТРЕХСАНТИМЕТРОВОГО ДИАПАЗОНА

*В. А. Августинович, С. А. Новиков, С. В. Разин, Ю. Г. Юшков*

Во многих устройствах, предназначенных для формирования мощных импульсов СВЧ и основанных на временной компрессии, в качестве накопительного объема используются круглые цилиндрические резонаторы. Вывод энергии осуществляется через подключенный к резонатору волноводный тройник при развитии СВЧ-разряда в его закороченном плеце [1, 2]. Рабочий симметричный вид колебаний  $H_{10n}$ , где  $n$  — целое число, позволяет получить высокую собственную добротность в 10-сантиметровом диапазоне и большое усиление поля в накопительном объеме. Но за счет ограниченной связи резонатора с тройником в процессе вывода выходной импульс имеет большую длительность спада, и результирующий коэффициент усиления импульсной мощности остается невысоким.

Большой связью с тройником обладает возбуждаемый на  $H_{10n}$ -виде колебаний накопительный прямоугольный призматический резонатор с поперечным сечением, равным поперечному сечению волноводов тройника. В 10-сантиметровом диапазоне на таком резонаторе ранее были получены импульсы длительностью  $t_n = 20 \text{ нс}$  при усиении  $k = P_n/P_r = 70$ , где  $P_n$  — выходная импульсная мощность,  $P_r$  — импульсная мощность генератора накачки [3].

В 3-сантиметровом диапазоне усиление импульсной мощности будет много меньше вследствие больших омических потерь в стенках резонатора. Так, расчетное значение  $k$  для формирователя [3] и частоты  $f = 3 \text{ Гц}$  составляет  $k = 75$ , а для  $f = 10 \text{ Гц}$

$k=10$ . Этим, в какой-то мере, объясняется отсутствие в литературе экспериментальных данных по временной компрессии СВЧ-импульсов 3-сантиметрового диапазона.

В данной работе приведено сравнение длительности и усиления двух формирователей импульсов с несущей частотой  $f=9,4 \text{ ГГц}$ , созданных на основе прямоугольных резонаторов, возбуждаемых на  $H_{10n}$ -виде колебаний. Такой выбор был обусловлен возможностью обеспечения при выводе энергии максимальной связи накопительного объема с переключающим тройником, изготовленным из прямоугольных волноводов и работающим на этом же виде  $H_{10}$ -волны. Схема экспериментальной установки была аналогичной [3].

Резонатор первого формирователя был образован отрезком регулярного волновода длиной  $L_1=800 \text{ мм}$  и сечением  $23 \times 10 \text{ мм}^2$ , ограниченным с одной стороны элементом возбуждения и с другой — переключающим тройником, изготовленным из волноводов того же сечения. На рабочей частоте  $f=9,4 \text{ ГГц}$  в системе может распространяться только  $H_{10}$ -волн. СВЧ-накачка объема осуществлялась импульсами длительностью  $t_r=1 \text{ мкс}$  и мощностью  $P_r=50 \text{ кВт}$ , следующими с частотой  $f_1=50 \text{ Гц}$ . Длина закороченного плеча тройника подобрана так, что на резонансной частоте в процессе возбуждения излучения не происходило. В конце процесса возбуждения на запускающий разрядник, размещенный в закороченном плече, подавался высоковольтный импульс. Этим самым инициировался СВЧ-разряд в пучности электрического поля, частота тройника изменялась, и электромагнитная энергия коротким импульсом поступала в нагрузку. Форма и амплитуда импульсов определялись на осциллографе С7-10А с помощью предварительно откалиброванной детекторной головки. Вследствие почти полного согласования резонатора с нагрузкой сформированные импульсы имели длительность  $t_i=8 \div 10 \text{ нс}$  и  $P_i=150 \text{ кВт}$  ( $k=3$ ). Длительность  $t_i$  была близка к времени двойного пробега электромагнитной волны вдоль резонатора. Небольшое усиление  $k=3$  объясняется низкой добротностью использованного резонатора.

В втором формирователе для уменьшения потерь был использован сверхразмерный для частоты  $f=9,4 \text{ ГГц}$  резонатор сечением  $72 \times 34 \text{ мм}^2$  и длиной  $L_2=710 \text{ мм}$ . Вместе с подключенным плечом тройника накопительный объем имел общую длину 760 мм. Система не герметизировалась и была наполнена воздухом при атмосферном давлении. Тройник имел большую связь с резонатором и был изготовлен из волноводов сечением  $28,5 \times 12,6 \text{ мм}^2$ . В закороченном плече выполнено отверстие диаметром 1,5 мм в области пучности электрического поля. При достижении высокого уровня поля в конце процесса возбуждения у отверстия, как на неоднородности, развивался СВЧ-разряд. Частота тройника изменялась, и СВЧ-энергия излучалась в нагрузку. При той же мощности СВЧ-накачки  $P_r=50 \text{ кВт}$  выходные импульсы имели  $P_i=2,5 \text{ МВт}$  ( $k \approx 50$ ) и  $t_i=8 \text{ нс}$ . Форма огибающей сигнала была колоколообразной и стабильной во времени. Временная нестабильность следования не превышала 20 нс. Этот разброс во времени уменьшается при использовании пускового разрядника и внешнего запуска.

Таким образом, полученные результаты показывают, что, используя в 3-сантиметровом диапазоне сверхразмерные накопительные объемы, можно получать большое усиление импульсной мощности на выходе установки.

## ЛИТЕРАТУРА

1. Birx D., Dick G., Little W., Mersereau J., Scalapino J.—*Appl. Phys. Letters*, 1978, 33, № 5, p. 466.
2. Alvarez R., Birx D., Janeg E.—*Particle Accelerators*, 1981, № 3, p. 125.
3. Девятков Н. Д., Диденко А. Н., Замятин Л. Я., Разин С. В., Юшков Ю. Г.—*Радиотехника и электроника*, 1980, 25, № 6, с. 1227.