04;09;12

Излучение электрически короткой антенны из ограниченного объема газоразрядной плазмы

© В.А. Пахотин

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, С.-Петербург E-mail: v.pakhotin@mail.ioffe.ru

Поступило в Редакцию 15 октября 2006 г.

Обнаружено увеличение более чем в 10^2 раз напряженности электрического поля передающей электрически короткой антенны $(l/\lambda \ll 10^{-3})$, помещенной в вакуумную трубку с непрерывным разрядом на постоянном токе. Исследовано влияние внешнего магнитного поля.

PACS: 52.40.Fd, 84.40.Ba

Важной задачей радиоэлектроники является исследование возможности создания эффективных малогабаритных излучающих антенн, особенно в области длин волн $\lambda \gg 10\,\mathrm{m}$. Проблема состоит в достижении необходимых токов в антенне, т.е. согласовании ее с комплексным сопротивлением генератора. Большой интерес представляют исследования по влиянию плазменных оболочек на параметры малогабаритных антенн. В работе [1] исследовались характеристики короткого электрического вибратора в ограниченном объеме распадающейся магнитоактивной плазмы, создаваемой в аргоне (Аr) импульсным безэлектродным методом и с применением постоянной вакуумной откачки. Было показано, что в этих условиях возможно заметное улучшение согласования антенны с генератором и значительное повышение (в \geqslant 30 раз по полю) эффективности излучения по сравнению с излучением без плазмы. С точки зрения практического использования подобных антенн, и особенно их мобильных вариантов, более перспективны стационарные, а не импульсные, как в [1], разряды. Поэтому важно исследовать влияние на излучение антенны стационарного газового разряда при отсутствии постоянной вакуумной откачки. Кроме того, представляет интерес использование другого рабочего газа. В настоящей работе проведены экспериментальные исследования ближнего поля плазменной антенны, представляющей собой электрический вибратор, помещенный в отпаянную вакуумную трубку с непрерывным разрядом, создаваемым с помощью электродов в парах ртути (Hg). По сравнению с [1] длина вибратора l уменьшена в несколько раз.

Плазменная антенна схематично показана на рис. 1, а и состоит из вибратора 1, впаянного в газоразрядную трубку 2 диаметром 80 mm, изготовленную из молибденового стекла, с впаянными в нее электродами 3 диаметром 25 mm. Расстояние между электродами равно 250 mm. Вибратор изготовлен из молибденовой проволоки толщиной 2 mm. Каждое плечо вибратора имеет длину 30 mm. Такой вибратор является электрически коротким на частотах $f < 1000\,\mathrm{MHz}$. Электромагниты 4 служат для создания постоянного магнитного поля и выполнены в форме плоских катушек, содержащих каждая по 1900 витков медного провода диаметром 1 mm. Средний диаметр каждой катушки составляет примерно 200 mm, а длина равна 50 mm. Катушки 4 рсположены симметрично по отношению к вибратору 1, причем расстояние между их геометрическими центрами составляет в среднем 300 mm. Давление паров ртути было равно 10^{-3} Torr, что соответствует комнатной температуре. Ионизатором служил оксидный термокатод, ток накала которого составлял 3.5-3.75 А. Термокатод был впаян вблизи одного из электродов 3 (катода). Для поддержания разряда использовался источник питания, позволяющий создавать постоянный ток до 0.4 А при напряжении до 400 V. С целью предотвращения паразитного влияния цепей питания плазмы и термокатода последние подключались через дроссели.

Переменное напряжение подводилось к вибратору от генераторов типов ГЗ-33, Г4-42. Прием сигнала, излучаемого антенной, осуществлялся с помощью антенны длиной 2 m, расположенной параллельно вибратору, на расстоянии 1 m от него. Антенна была подключена к приемнику, в качестве которого использовались анализаторы спектра типов С4-25, С4-46. В цепь вибратора был включен измеритель тока антенны. Измерения поля были проведены на частотах $f \leqslant 60\,\mathrm{MHz}$. При $f < 200\,\mathrm{kHz}$ уровень полезного сигнала в отсутствие плазмы был на уровне шума. Для измерения электронной плазменной частоты использовались частоты до $600\,\mathrm{MHz}$. Ток разряда I_d изменялся в пределах от нуля (отсутствие плазмы) до $400\,\mathrm{mA}$. Суммарный ток в катушках I_c изменялся от нуля до $4\,\mathrm{A}$, т.е. по $2\,\mathrm{A}$ в каждой катушке. Магнитное поле не было однородным, и его уровень определялся расчетным путем. Напряженность магнитного поля H пропорциональна I_c .

<u> 24</u> В.А. Пахотин

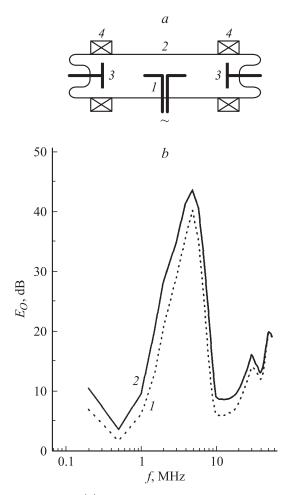


Рис. 1. Схема антенны (a) и зависимость относительной напряженности электрического поля E_0 от частоты f для $I_d=100\,\mathrm{mA}$ (кривая I), $I_d=300\,\mathrm{mA}$ (кривая 2) (b).

Ток $I_c = 4\,\mathrm{A}$ соответствует напряженности магнитного поля вблизи вибратора $H \approx 10^4\,\mathrm{A/m}.$

На рис. 1, b представлена зависимость отношения уровня поля антенны с плазмой к уровню поля без плазмы в отсутствие магнитного

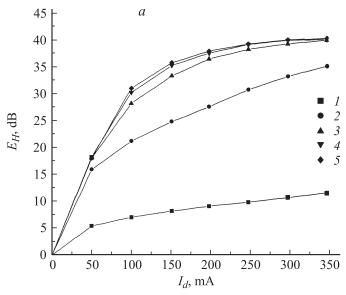


Рис. 2. Зависимость относительной напряженности электрического поля E_H от тока разряда I_d при различном токе в катушках I_c : I — 0 A, 2 — 1 A, 3 — 2 A, 4 — 3 A, 5 — 4 A (a) и зависимость тока антенны I_A от I_c при различном I_d : I — 100 mA, 2 — 350 mA (b).

поля E_0 от частоты f напряжения, подводимого к вибратору: I — ток разряда $I_d=100\,\mathrm{mA},\ 2$ — $I_d=300\,\mathrm{mA}$. Наибольшее превышение наблюдается на частотах $2-8\,\mathrm{MHz}$ и достигает $E_0=150$ на частоте $4\,\mathrm{MHz}$. Эксперименты с магнитоактивной плазмой показали, что влияние магнитного поля на ближнее поле плазменной антенны существенно на частотах, значительно меньших тех частот, при которых наблюдается наиболее сильное увеличение излучения антенны с изотропной плазмой. На рис. 2, a представлена зависимость относительного уровня поля антенны с магнитоактивной плазмой E_H на частоте $200\,\mathrm{kHz}$ от тока разряда I_d при изменении тока в электромагнитах I_c . С увеличением разрядного тока напряженность электрического поля увеличивается независимо от того, включено магнитное поле или нет. Нижняя кривая I соответствует случаю, когда $I_c=0$, т.е. магнитное поле отсутствует. Включение магнитного поля приводит к резкому

26 *В.А. Пахотин*

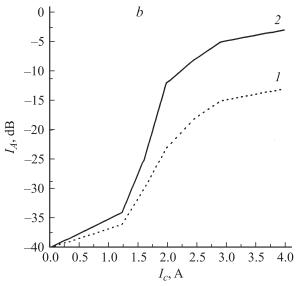


Рис. 2 (продолжение).

изменению хода кривой $E_H(I_c)$: E_H начинает возрастать значительно быстрее с увеличением тока разряда I_d . Наиболее резко E_H возрастает при изменении I_c от 0.5 до 2 A. Когда $I_d \geqslant 350\,\mathrm{mA}$ и $I_c \geqslant 2\,\mathrm{A}$, E_H перестает изменяться. Наибольшее значение E_H составляет 40 dB при включенном магнитном поле, т. е. оболочка в виде анизотропной плазмы увеличивает напряженность поля вибратора, короткого по сравнению с длиной волны, примерно в 100 раз на частоте 200 kHz.

Следует отметить, что при включении магнитного поля формы и размеры газового разряда изменяются: плазма слегка сжимается в плоскости, перпендикулярной магнитному полю, причем наибольшему сжатию подвергаются участки плазмы, прилегающие к аноду и катоду, а наименьшему — вблизи вибратора. Плазма имеет форму, повторяющую структуру магнитного поля, создаваемого электромагнитами. При этом несколько увеличивается ток разряда. Однако это увеличение I_d не может объяснить увеличение E_H , наблюдающееся при включении магнитного поля, покольку при $I_c=0$ такое же изменение тока разряда приводит к незначительному возрастанию E_H .

Увеличение поля антенны с возрастанием магнитного поля можно объяснить тем, что при этом плазменная оболочка приобретает свойства согласующего сопротивления. Для подтверждения этого были проведены измерения тока в антенне от уровня магнитного поля. На рис. 2, b показана зависимость тока в вибраторе I_A от тока в электромагнитах I_c при токе разряда $I_d=100$ и 350 mA. Видно, что при увеличении магнитного поля существенно возрастает ток, потребляемый вибратором.

Для оценки концентрации частиц в плазме измерялась электронная плазменная частота. Измерения проводились методом поглощения. Высокочастотный гармонический сигнал подавался на одно из плеч вибратора, а сигнал, прошедший через плазму, снимался с другого плеча вибратора. При этом постепенно увеличивался ток разряда до тех пор, пока не фиксировался минимум сигнала. В пределах изменения разрядного тока I_d от $130 \div 460$ mA зависимость электронной плазменной частоты $f_{pe}(I_d)$ была линейной в диапазоне частот $195 \div 600 \, \mathrm{MHz}$. Этому соответствует концентрация заряженных частиц $n = 5 \cdot 10^{14} \div 4.5 \cdot 10^{15} \, \mathrm{m}^{-3}$.

Вибратор не был гальванически изолирован от плазмы, в результате чего его геометрическая длина возрастала бы при зажигании плазмы приблизительно в 3-4 раза при условии высокой проводимости разряда. Известно, что напряженность электрического поля короткой антенны (любого типа) пропорциональна произведению тока в антенне на длину [2], поэтому даже четырехкратное увеличение длины антенны не позволяет объяснить наблюдаемое возрастание поля. Отсюда можно сделать вывод, что продольный размер вибратора в данном случае практически не имеет значения, он лишь выполняет роль петли связи генератора с плазменной оболочкой. На это прямо указывают результаты по измерению тока антенны (рис. 2, b). Увеличение I_A на $37 \, \mathrm{dB}$ является главной причиной возрастания напряженности поля на $40 \, \mathrm{dB}$.

Частотная зависимость излучения антенны в плазме определяется степенью анизотропии и изотермичности плазмы. Как показывают оценки, для используемых разрядных токов ионные плазменные частоты лежат в области $f_{pi} = (0.5 \div 1)\,\mathrm{MHz}$. В токонесущих газоразрядных трубках температура электронов T_e значительно превышает температуру ионов T_i и может достигать нескольких eV [3]. В этих условиях в изотропной неизотермической плазме возбуждаются ионные

28 В.А. Пахотин

плазменные волны [4]. Частота этих волн превышает f_{pi} на величину, зависящую от тепловой скорости ионов и волнового вектора, а также от частот столкновений частиц. С увеличением частоты фазовая скорость волны приближается к тепловой скорости ионов. При этом возрастает бесстолкновительное затухание волны. Это может быть качественным объяснением уменьшения поля на частотах, превышающих $4\,\mathrm{MHz}$ (рис. 1,b). В условиях ограниченной плазмы плазменные волны порождают электрические токи [5] и соответственно электрическое поле вне плазмы. Физический механизм согласования генератора с коротким вибратором можно объяснить энергетическим балансом потерь энергии в генераторе и плазме, при этом в изотропной плазме энергия расходуется на возбуждение ионных мод, столкновения и излучение.

Анизотропная плазма, окружащая вибратор, является как бы дополнительной емкостной нагрузкой, величина которой сильно зависит от показателя преломления N. Известно, что N наиболее велик на низких частотах вблизи нижнегибридной частоты Ω_{lh} [4]. В этой области энергия колебаний ограничивается электронными и ионными столкновениями. При используемых режимах ртутная плазма характеризуется $\Omega_{lh} = (100 \div 500) \, \mathrm{kHz}$. Настоящие эксперименты подтверждают наличие нижнегибридного резонанса на частоте 200 kHz. Об этом говорит скачок эффективности излучения при изменении тока в электромагнитах от 0 к 2 A (рис. 2, a). Резонансные свойства ограниченной анизотропной плазменной оболочки могут также проявиться при довольно значительных величинах эффективной диэлектрической проницаемости, когда укорочение длины волны а плазме станет столь велико, что плазменная оболочка приобретет свойства просветляющего слоя. Условием геометрического резонанса является существенное укорочение волны, при котором $N \geqslant 10^3$. В случае поперечного распространения волн в частотном окне прозрачности (между ионной циклотронной и нижнегибридной частотами) объемные резонансы могут, в принципе, иметь место, однако корректные расчеты можно будет сделать после построения теории низкочастной антенны в плазменном открытом резонаторе. Для частот ~ 1 GHz уже имеются достаточно мощные аналитические методы анализа пучковых антенн в резонаторах [6], однако передающие высокочастотные антенны и так достаточно эффективны.

Проведенные эксперименты показывают, что согласующие свойства ограниченной плазменной оболочки сохраняются в режиме непрерывного разряда на постоянном токе как при наличии магнитного поля, так

и без него и при использовании газа со значительно большей атомной массой (Hg вместо Ar). В частности, имеет место существенное усиление поля антенны в области ионно-плазменной частоты изотропной неизотермической плазмы, что позволяет существенно упростить конструкцию антенны в этом диапазоне частот. По-видимому перспективность подобных антенн будет определяться потерями, вносимыми плазменной оболочкой, что требует дополнительных исследований.

Автор выражает благодарность Кафедре электронных приборов и устройств Санкт-Петербургского электротехнического университета за помощь в изготовлении антенны.

Список литературы

- [1] Костров В.А., Пахотин В.А., Смирнов А.И., Стародубцев М.В., Шай-кин А.А. // Физика плазмы. 1995. Т. 21. № 5. С. 460.
- [2] *Щелкунов С., Фриис Г.* Антенны. Теория и практика. М.: Сов. радио, 1955. 603 с.
- [3] Грановский В.Л. Электрический ток в газе. Установившийся ток. М.: Наука, 1971. 543 с.
- [4] Гинзбург В.Л., Рухадзе А.А. Волны в магнитоактивной плазме. М.: Наука, 1975. 208 с.
- [5] Чен Ф. Введение в физику плазмы. М.: Мир, 1987. 398 с.
- [6] *Кузелев М.В., Рухадзе А.А., Стрелков П.С.* Плазменная релятивистская СВЧ-электроника. М.: Изд-во МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2002. 544 с.