Физика волновых процессов и радиотехнические системы

УДК 537.876+621.39

Об особенностях диаграммы направленности симметричных щелевых антенн в микроволновом диапазоне

В.П. Заярный¹, Е.И. Нефедов², С.А. Парпула¹, И.Н. Пономарев³

¹ Волгоградский государственный технический университет 400005, Российская Федерация, г. Волгоград

пр. им. В.И. Ленина, 28

² Фрязинский филиал Института радиотехники и электроники им. В.А. Котельникова

РАН 141190, Российская Федерация, Московская обл., г. Фрязино

пл. Введенского, 1

³ Волгоградский государственный университет 400062, Российская Федерация, г. Волгоград

52, Российская Федерация, Г. Болг

Университетский пр., 100

Изучались особенности диаграмм направленности антенн на основе плоских симметричных щелевых линий постоянной ширины на частоте 10 ГГц в плоскостях Е и Н при изменении их длины и ширины. Сравнительный анализ результатов математического моделирования и результатов эксперимента показал, что при увеличении ширины щели в пределах $0,5\lambda_0 - 1,5\lambda_0$ (1,5–4,5 см), ширина главного лепестка диаграммы направленности по уровню половинной мощности в плоскости Е сужалась, что является ожидаемым, в то время, как в плоскости Н она оставалась практически неизменной.

Ключевые слова: плоская симметричная щелевая линия, СВЧ-диапазон, диаграмма направленности, ширина луча по половинной мощности, антенна с щелью постоянной ширины.

Введение

Антенны для радиотехнических систем, выполненные с применением щелевых линий различных конфигураций, представляют практический интерес, в частности для систем сверхбыстрой передачи и обработки информации на объемных интегральных схемах, работающих в микроволновом и оптическом диапазоне [1; 2], что является актуальным. При исследовании свойств подобных антенн и их диаграмм направленности (ДН) принципиально важно, чтобы выявленные их особенности в процессе измерений подтверждались адекватными электродинамическими моделями. Для этого требуется разработка соответствующих математических моделей, согласованных с опытными результатами [3-6], что обеспечивает достоверность полученных результатов и выводов.

В данной работе исследовалась щелевая антенна, которая представляет собой щель регулярной ширины W и длиной L, прорезанную в тонком слое металлизации и соединенную с узкой питающей симметричной щелевой линией (ЩЛ) передачи с помощью плавного согласующего перехода. Диэлектрическая подложка ЩЛ имеет проницаемость є и толщину d. Для анализа такой антенны использовалась электродинамическая модель, в которой практическая конструкция антенны конечных размеров заменяется идеально проводящей бесконечной полуплоскостью, возбуждаемой регулярной щелью, прорезанной в полуплоскости перпендикулярно ее краю (рис. 1). В такой антенне первоначально устанавливается стороннее возбуждающее поле $E_{z}^{cm}(r', z')$ в апертуре излучающей щели S', а затем используется уже решенная задача возбуждения идеальной полуплоскости этим полем [3-11]. Такой подход является приближенным к реально действующим антеннам, однако является весьма эффективным и широко распространенным. В нем анализ поля излучения антенны на основе симметричной ЩЛ сводится к строгому аналитическому решению известной эталонной задачи математической теории дифракции. По результатам этой модели можно производить проверку и тестирование решений, полученных другими способами, например, с помощью метода интегральных уравнений.

огла- Такой подход дает хорошие результаты модеожка лирования для анализа и изучения физических © Заярный В.П., Нефедов Е.И., Парпула С.А., Пономарев И.Н., 2017 процессов излучения антенны бегущей волны на различных ЩЛ. Присутствие тонкой диэлектрической подложки вносит некоторую погрешность, являющуюся пренебрежимо малой и не оказывающей существенного влияния на распределение электрического поля в поперечном направлении щели. В продольном направлении щели диэлектрическая подложка приводит к образованию поверхностных волн, у которых замедление фазовой скорости зависит от ширины щели W, толщины самой подложки d и ее диэлектрической проницаемости є. Однако наличие тонкой подложки также упрощает ситуацию, при этом погрешность является пренебрежимо малой.

1. Математические модели диаграмм направленности исследуемых антенн и их анализ

Разработка математических моделей ДН щелевых антенн в общем виде была произведена в [8], а их адаптация к исследуемым антеннам – в [3–7; 9–11]. В данном случае для анализа ДН в плоскостях E и H использовалась модель вида [7], в которой электрическое поле в дальней зоне от регулярной щели, прорезанной в идеальной полуплоскости перпендикулярно ее краю, в направлении максимального излучения в сферической системе координат имеет только одну компоненту $E_{\theta}(R, \varphi, \theta)$ и определяется выражением

$$E_{\theta}(R, \phi, \theta) = \frac{i k}{\pi \sqrt{2}} \frac{e^{-ikR}}{R} \times \\ \times \iint_{S'} E_z^{cm}(r', z') G_{\theta}(r', z', \phi, \theta) dS'.$$
(1)

Здесь функция $G_{\theta}(r', z', \varphi, \theta)$ связывает стороннее поле возбуждения $E_z^{cm}(r', z')$ в точке источников поля (или точки интегрирования) q(r', z') с полем излучения в точке наблюдения $p(r, \varphi, z) = p(R, \varphi, \theta)$ (см. рис. 1) и является элементом тензорной (или диадной) функции Грина для идеально проводящей полуплоскости, возбуждаемой двусторонней щелью, прорезанной перпендикулярно краю полуплоскости. В нашем случае интегрирование производилось по поверхности регулярной щели S' = LW, а плавный согласующий переход L_f и питающая ЩЛ в (1) никак не учитывались (см. рис. 1). Элементарная площадка в (1) определялась как dS' = dr'dz'. Элемент тензорной функции Грина $G_{\theta}(r', z', \varphi, \theta)$ имеет вид



Рис. 1. Щелевой излучатель со щелью постоянной ширины W

$$\begin{split} G_{\theta} &= \\ &= \left[\left| \sin \varphi \right| e^{i \left(\frac{\pi}{4} + k \, r' \sin \theta \cos \varphi + k \, z' \cos \theta \right)} Fr(a) + \quad (2) \right. \\ &+ \left. \sin \left(\frac{\varphi}{2} \right) \frac{e^{-i \left(\frac{\pi}{4} + k r' \sin \theta - k z' \cos \theta \right)}}{\sqrt{\pi k r' \sin \theta}} \right], \end{split}$$

где

$$Fr(a) = \int_{0}^{a} \frac{e^{-it}}{\sqrt{2\pi t}} dt$$

- комплексный интеграл Френеля;

 $a = (1 + \cos \varphi) k r' \sin \theta$

- аргумент комплексного интеграла Френеля.

Из (2) следует, что элемент диадной функции Грина $G_{\theta}(r', z', \varphi, \theta)$ состоит из двух слагаемых, которые разным образом действуют на q(r', z') и формируют поле излучения антенны. Важно отметить, что в формировании основной компоненты поля $E_{\theta}(R, \varphi, \theta)$ в плоскости H при $\theta = \pi/2$ и $0 \le \varphi \le 2\pi$ в элементе $G_{\theta}(r', z', \varphi, \theta)$ участвуют два слагаемых, а в плоскости E при $\varphi = \pi$ и $0 < \theta < \pi$ – только второе слагаемое, что является характерным свойством излучения идеальной полуплоскости, возбуждаемой щелью, прорезанной перпендикулярно ее краю [3-11].

Аналогично [3-6; 9], в качестве возбуждающего поля в регулярной щели в (1) использовалось квазистатическое приближение: статическое решение вдоль оси *z* для электрического поля в поперечном сечении щели *W* с учетом особенностей для поля на краях этой щели, а также характер бегущей волны предполагаемого поля возбуждения вдоль оси *r* (см. рис. 1).

Полученные расчетные ДН в плоскостях *Е* и *Н* для исследовавшихся ЩЛ были выполнены по мощности, нормированы и приведены на



Рис. 2. Расчетные ДН исследуемых ЩЛ при постоянной длине $L = 5\lambda_0$ для значений ширины щели $0, 5\lambda_0, 1, 0\lambda_0$ и $1, 5\lambda_0$ (соответственно, графики 1, 2, 3)

рис. 2. Поскольку в модельных представлениях выполняется условие симметрии ДН, то взяты их половинные изображения в плоскостях E и H. Расчет производился для случаев, когда длина щели составила $L = 5\lambda_0$ (в нашем случае длина волны СВЧ колебаний $\lambda_0 = 3$ см), а ширина щели W принимала фиксированные значения $0, 5\lambda_0$, $1, 0\lambda_0$ и $1, 5\lambda_0$.

Анализ полученных расчетных ДН показал, что в плоскости Е имеют место закономерности, установленные ранее в подобных щелевых структурах [3-5; 8], а именно: при увеличении ширины щели W главный луч ДН сужается. Однако в плоскости Н, при изменении ширины щели в тех же пределах, ширина главного луча и боковые лепестки практически не изменялись. В работе [8] авторами была выявлена аналогичная ситуация при исследовании щелевых антенн с линейно расширяющимся раскрывом. Если учесть, что в указанной работе для проведения анализа свойств излучения линейно расширяющейся щели использовался метод регуляризации раскрыва (т. е. представление такой щели в виде последовательности регулярных участков постоянной ширины, скачкообразно изменяющих ширину щели в виде ступенек через определенные интервалы ее длины, подобно [4]), то можно предположить, что у нас и у авторов [8] для ДН в плоскости Н имеет место одна и та же физическая закономерность.

В процессе моделирования, при изменении длины L исследовавшихся ЩЛ в пределах $(2-9)\lambda_0$, для постоянных значений ширины щели W (брались указанные выше фиксированные значения), нами были получены уже известные результаты, аналогичные [8] (при увеличении длины ЩЛ L, ширина ее основного луча в плоскостях *E* и *H* и уровень боковых лепестков уменьшались).

2. Опытное измерение диаграмм направленности исследуемых антенн и их анализ

Опытные измерения образцов щелевых антенн, аналогичных тем, для которых приведены математические модели, в виде симметричных ЩЛ постоянной ширины W, производились на физической установке, описанной в [3; 9] и модернизированной для проведения настоящих исследований. При изготовлении исследуемых образцов антенн учитывались их электродинамические свойства, конечные размеры по ширине реальной конструкции антенны и особенности, описанные в [12; 13]. Антенны были изготовлены на подложке из пенопласта, диэлектрическая проницаемость которого практически совпадает с воздухом и равна $\varepsilon = 1$. Геометрические размеры L и W для излучающих щелей выбирались такими же, как и в случае изучения их математических моделей. Измерения ДН были также выполнены на частоте излучения $f_0 = 10$ ГГц $(\lambda_0 = 3 \text{ см}).$

Измеренные и нормированные ДН по мощности исследовавшихся антенн для фиксированной длины $L = 5\lambda_0$ в H и E плоскостях приведены полностью на рис. 3–5.

Из полученных зависимостей ДН излучения видно, что в плоскости Н ширина ДН по уровню половинной мощности, аналогично расчетным зависимостям ДН, практически не зависит от ширины щели W при ее изменении в указанных пределах. Таким образом, эксперимент подтверждает постоянную ширину главного луча ДН в плоскости Н для симметричных щелевых антенн регулярной ширины на частоте $f_0 = 10$ ГГц для фиксированных различных значений W. В плоскости Е измеренная ширина ДН основного луча по уровню половинной мощности демонстрирует достаточно хорошее совпадение с результатами теоретического расчета. Здесь ширина ДН является обратно пропорциональной ширине регулярной щели излучения, т. е. уменьшается при увеличении W. Полученные совпадения достигнутых результатов расчета и измерений приведены в таблице. При проведении измерений в диапазоне частот 8-12 ГГц рассмотренные закономерности в Н и Е плоскостях оставались неизменными.





Рис. 3. Измеренные ДН щелевой антенны для значения $W = 0,5\lambda_0$



Рис. 4. Измеренные ДН щелевой антенны для значения $W = 1,0\lambda_0$



Таблица

Сравнение измеренных и расчетных значений

Ширина главного луча по половинной мощности, градусы				
Главные плоскости излучения	плоскость Н	плоскость Е		
Параметры щели	$L = 5\lambda$	$L = 5\lambda \ W = 0, 5\lambda$	$L = 5\lambda$ $W = 1, 0\lambda$	$L = 5\lambda$ $W = 1, 5\lambda$
Измерения в ходе опыта	44	47	33	27
Теоретический расчет	47	46	36	27

Согласно полученным результатам, уровень боковых лепестков в Н и Е плоскостях у расчетных ДН оказался в 4-5 раз меньше, чем для измеренных в опытных исследованиях, что можно объяснить конечностью размеров у реальной конструкции антенны по сравнению с моделью бесконечной полуплоскости. Вероятно, другой причиной является значительный уровень отражений электромагнитных волн в лаборатории, в которой проводились измерения. При этом, положительным образом следует отметить хорошее практическое совпадение первого бокового лепестка в Н плоскости для всех трех измеряемых образцов антенны с разной шириной регулярной щели W (см. рис. 3-5). Это совпадение еще раз доказывает, что в плоскости Н ширина щели W практически никак не влияет на ДН исследуемой антенны. Отметим, что в плоскости Е первый боковой лепесток имеет различное месторасположение по углам θ в ДН для всех трех образцов антенны, что подтверждает зависимость ДН излучения исследуемых щелевых антенн от W в этой плоскости.

Заключение

Проведены теоретические и опытные исследования излучательных свойств симметричных щелевых линий постоянной ширины в микроволновом диапазоне частот. При разработке математических моделей диаграмм направленности подобных щелей исходили из предположения, что практическая конструкция антенны конечных размеров заменяется идеально проводящей бесконечной полуплоскостью, возбуждаемой регулярной щелью, прорезанной в полуплоскости перпендикулярно ее краю. Расчет ДН производился для случаев, когда длина щели составила $L = 5\lambda_0$ (в нашем случае для рабочей частоты $f_0 = 10$ ГГц длина волны $\lambda_0 = 3$ см), а ширина щели принимала фиксированные значения 0,5 λ_0 , 1,0 λ_0 и 1,5 λ_0 .

Анализ полученных расчетных ДН показал, что в плоскости *E* имеют место закономерности, установленные ранее в подобных щелевых структурах, однако в плоскости *H*, при изменении ширины щели в тех же пределах, ширина главного луча и боковые лепестки практически не изменялись. В процессе моделирования, при изменении длины щели в пределах $(2-9)\lambda_0$, для постоянных значений ширины щели (брались указанные выше фиксированные значения), были получены ожидаемые результаты, т. е. при увеличении длины щели, ширина ее основного луча в плоскостях *E* и *H* и уровень боковых лепестков уменьшались.

Из полученных опытных зависимостей ДН следует, что в плоскости Н ширина ДН по уровню половинной мощности, аналогично расчетным ДН, практически не зависит от ширины щели при ее изменении в тех же пределах, что и в случае расчетных ДН. Таким образом, эксперимент подтверждает постоянство ширины главного луча ДН в плоскости Н для симметричных щелевых антенн постоянной ширины для их значений в пределах (0,5-1,5) λ_0 . В плоскости *Е* свойства и закономерности измеренных ДН для основного луча с хорошей точностью согласованы с результатами теоретического расчета. При проведении подобных измерений для исследовавшихся антенн в диапазоне частот (8-12) ГГц рассмотренные закономерности их ДН в плоскостях Н и Е сохранялись.

Список литературы

 Nefyodov E.I., Smolsky S.M. Understanding of Electrodynamics, Radio Wave Propagation and Antennas: Lecture Course for Students and Engineers. N.-Y.: Scientific Research Publishing, 2012. 449 p.

- Неганов В.А., Нефедов Е.И., Яровой, Г.П. Полосково-щелевые структуры сверх- и крайневысоких частот. М.: Наука; Физматлит, 1996. 304 с.
- Фролов А.А., Гирич С.В., Заярный В.П. Изучение электродинамических характеристик антенн и антенных систем СВЧ-диапазона // Изв. вузов. Радиофизика. 2009. Т. 52. № 4. С. 328-335.
- Заярный В.П., Парпула С.А., Гирич В.С. Изучение характеристик плоских антенн СВЧ-диапазона с линейно расширяющимся раскрывом для дисковых антенных решеток // Журнал технической физики. 2014. Т. 84. № 11. С. 106-111.
- Фролов А. А., Гирич С. В., Заярный В. П. Антенна кругового обзора сверхвысокочастотного диапазона // Изв. вузов. Радиофизика. 2012. Т. 55. № 10–11. С. 697–703.
- Изучение влияния угла раскрыва плоских коротких щелевых антенн микроволнового диапазона на их электродинамические характеристики / В.П. Заярный [и др.] // Изв. вузов. Радиофизика. 2016. Т. 59. № 6. С. 529–534.
- Нефедов Е.И., Пономарев И.Н. Возбуждение идеально проводящей полуплоскости расширяющейся щелью, прорезанной перпендикулярно ее краю // Электродинамика и техника СВЧ-, КВЧ- и оптических частот. 2014. Т. 18. № 1. С. 58-84.

- Janaswamy R., Shaubert D.H., Pozar D.M. Analysis of the transverse electromagnetic mode linearly tapered slot antenna // Radio Science. 1986. Vol. 21. № 5. P. 797-804.
- Заярный В.П. Радиофизические свойства твердотельных слоистых структур с зарядовой связью: методы и информационные возможности для их определения. М.: Радио и связь, 2001. 212 с.
- Виленский А.Р. Метод анализа пространственно-временных характеристик излучения печатных щелевых антенн бегущей волны // Наука и образование. МГТУ им. Н.Э. Баумана. 2014. № 5. С. 139–151.
- Виленский А.Р. Метод анализа пространственно-временных характеристик излучения печатных щелевых антенн бегущей волны // В сборнике: Радиолокация, навигация, связь. XX Междунар. науч.-техн. конф. 2014. С. 687-697.
- Неганов В.А., Раевский С.В., Яровой Г.П. Линейная макроскопическая электродинамика. Т. 1 / под ред. В.А. Неганова. М.: Радио и связь, 2000. 509 с.
- Неганов В.А., Нефедов Е.И., Яровой Г.П. Электродинамические методы проектирования устройств СВЧ и антенн: уч. пос. для вузов / под ред. В.А. Неганова. М.: Радио и связь, 2002. 416 с.

About the features of radiation pattern of the symmetric slot antennas in microwave range

V.P. Zayarnyi, E.I. Nefyodov, S.A. Parpula, I.N. Ponomarev

Features of radiation patterns of antennas on the basis of planar symmetric slot lines of constant width at a frequency of 10 GHz, in the E and H planes in case of change of their length and width were studied. The comparative analysis of mathematical modeling results and results of an experiment has shown that at increase of a regular slot width within 0.5 to 1.5 or 1.5 sm to 4.5 sm, the level of half power beam width of the main lobe in the E plane was narrowed, while it remained almost invariable in the H plane.

Keywords: planar symmetric slot line, microwave range, radiation pattern, half power beam width, constant width slot antenna.