

Л. Д. БАХРАХ

## О МАКСИМАЛЬНОМ КОЭФФИЦИЕНТЕ НАПРАВЛЕННОГО ДЕЙСТВИЯ ЛИНЕЙНОЙ И ПЛОСКОЙ АНТЕНН

(Представлено академиком А. И. Бергом 24 XII 1953)

Представляет значительный интерес выяснить условия получения максимального коэффициента направленного действия у линейной и плоской антенн заданных размеров в определенном направлении. Аналогичная задача для сферических антенн решалась А. З. Фрадиным<sup>(1)</sup>.

Будем рассматривать двумерную задачу; такое рассмотрение справедливо для линейной антенны и плоской антенны, у которой распределение поля в двух взаимно-перпендикулярных плоскостях не зависит друг от друга.

В работе А. А. Пистолькорса<sup>(2)</sup> предложен метод расчета линейной и плоской антенн при помощи функций Матье; этот метод расчета весьма удобен для практических расчетов при пользовании табулированными функциями Матье. Согласно<sup>(2)</sup> диаграмма направленности может быть задана в виде ряда из функций Матье параметра  $h$  (соответствующего заданной ширине раскрыва):

$$F(\varphi) = A_1 \text{se}_1(h, \varphi) + \dots + A_n \text{se}_n(h, \varphi), \quad (1)$$

где  $h = kl/4$ ;  $k = 2\pi/\lambda$ ;  $l$  — длина антенны;  $\varphi$  — угол, отсчитываемый от оси линейной антенны или от плоскости.

В зависимости от формы диаграммы направленности и степени точности ее воспроизведения необходимо использовать различное число порядков функций Матье.

Рассмотрим, каким соотношениям должны удовлетворять коэффициенты  $A_i$  при функциях Матье для реализации максимального коэффициента направленного действия в направлении  $\varphi_0$  при  $n$  заданных функциях Матье.

Коэффициент направленного действия для полупространства в случае линейной или плоской антенны в направлении  $\varphi_0$  можно записать в виде

$$D = \frac{F^2(\varphi_0) \pi}{\int_0^\pi F^2(\varphi) d\varphi}, \quad (2)$$

где  $F^2(\varphi_0) = [A_1 \text{se}_1(h, \varphi_0) + \dots + A_n \text{se}_n(h, \varphi_0)]^2$ .

Для определения коэффициентов  $A_i$ , обеспечивающих максимальное значение  $D$ , следует приравнять частные производные  $\partial D / \partial A_i$  нулю.

Предварительно преобразуем знаменатель выражения (2); подставим вместо  $F(\varphi)$  ряд (1) и учтем ортогональность функций Матье. В результате получим:

$$D = \frac{2 [A_1 \text{se}_1(h, \varphi_0) + \dots + A_n \text{se}_n(h, \varphi_0)]^2}{(A_1^2 + \dots + A_n^2)}. \quad (3)$$

Продифференцировав выражение (3) по  $A_i$  и приравняв производные нулю; получим систему уравнений следующего вида:

$$\frac{-[A_1 \operatorname{se}_1(h, \varphi_0) + \dots + A_n \operatorname{se}_n(h, \varphi_0)] 2A_1 + 2\operatorname{se}_1(h, \varphi_0) [A_1^2 + \dots + A_n^2]}{(A_1^2 + \dots + A_n^2)} = 0, \quad (4)$$

$$\frac{-[A_1 \operatorname{se}_1(h, \varphi_0) + \dots + A_n \operatorname{se}_n(h, \varphi_0)] 2A_n + 2\operatorname{se}_n(h, \varphi_0) [A_1^2 + \dots + A_n^2]}{(A_1^2 + \dots + A_n^2)} = 0.$$

Преобразуя уравнения системы (4), получим соотношения, связывающие коэффициенты  $A_i$ :

$$\frac{A_1}{\operatorname{se}_1(h, \varphi_0)} = \frac{A_2}{\operatorname{se}_2(h, \varphi_0)} = \dots = \frac{A_n}{\operatorname{se}_n(h, \varphi_0)} = \frac{A_1^2 + \dots + A_n^2}{A_1 \operatorname{se}_1(h, \varphi_0) + \dots + A_n \operatorname{se}_n(h, \varphi_0)}. \quad (5)$$

Легко теперь найти выражение для  $D_{\max_n}$ ; после соответствующих преобразований получаем:

$$D_{\max_n} = [2 [\operatorname{se}_1^2(h, \varphi_0) + \dots + \operatorname{se}_n^2(h, \varphi_0)]]. \quad (6)$$

Индекс  $n$  при  $D_{\max_n}$  означает, что  $D_{\max_n}$  вычисляется для  $n$  гармоник Матье.

Посмотрим теперь, как изменяется  $D_{\max}$  при значении  $n$ , стремящемся к бесконечности. Представив функции Матье в виде рядов Фурье, можно показать, что выражение (6) переходит в следующее:

$$\lim_{p \rightarrow \infty} D_{\max_p} = \sin^2 \varphi_0 + \dots + \sin^2 m \varphi_0 + \dots \quad (7)$$

Воспользовавшись соотношением

$$\begin{aligned} \sum_{m=1}^p \sin^2 m \varphi_0 &= \\ &= \frac{p}{2} - \frac{\cos(p+1)\varphi_0 \cdot \sin p \varphi_0}{2 \sin \varphi_0}, \end{aligned} \quad (8)$$

можно видеть, что выражение (6) стремится к бесконечности при  $p \rightarrow \infty$  пропорционально возрастанию  $p$ .

Таким образом, приведенные расчеты показывают, что принципиально можно от ленточной антенны заданных размеров получить сколь угодно большой коэффициент направленного действия (К.Н.Д.). Этот результат не является неожиданным и аналогичен выводу Фрадина для сферической антенны.

На рис. 1 представлены результаты расчета зависимости  $D_{\max_n}$  для различных углов  $\varphi_0$  от числа гармоник Матье  $n$ .

Расчеты были проведены для  $l/\lambda = 10, 58$  и  $\varphi_0 = 10, 45, 80$  и  $90^\circ$ .

Максимальное значение К.Н.Д. при использовании 25 гармоник Матье принято за единицу для различных  $\varphi_0$ , однако следует иметь в виду, что абсолютное значение  $D_{\max_{25}}$  для  $\varphi_0 = 90^\circ$  примерно в 2 раза превышает  $D_{\max_{25}}$  для  $\varphi_0 = 10^\circ$  и в 1,5 раза  $D_{\max_{25}}$  при  $\varphi_0 = 45^\circ$ .

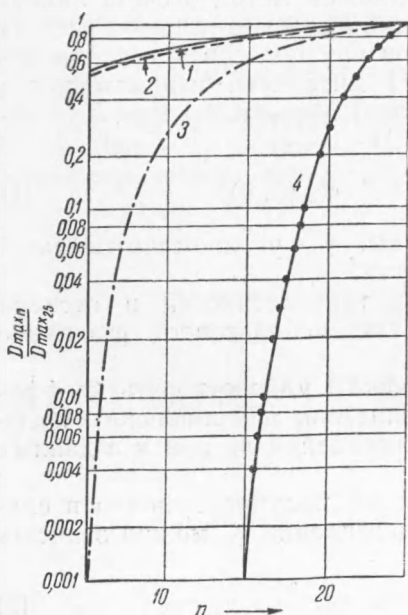


Рис. 1. Кривые зависимости коэффициента максимального усиления от числа гармоник Матье  $n$  для различных  $\varphi_0$ . 1 —  $\varphi_0 = 90^\circ$ , 2 —  $80^\circ$ , 3 —  $45^\circ$ , 4 —  $10^\circ$ .

Представляет интерес выяснить, какие значения принимает поле в раскрыве антенны при реализации максимального К.Н.Д., в частности, как связаны относительное изменение потерь в антенне и пиковые значения поля в раскрыве с величиной  $D_{\max}$ .

Будем полагать, что изучаемая мощность нормирована, т. е.

$$\frac{\pi}{2} (A_1^2 + \dots + A_n^2) = 1. \quad (9)$$

Легко показать, что при этом выражение (6) для  $D_{\max_n}$  сохраняется.

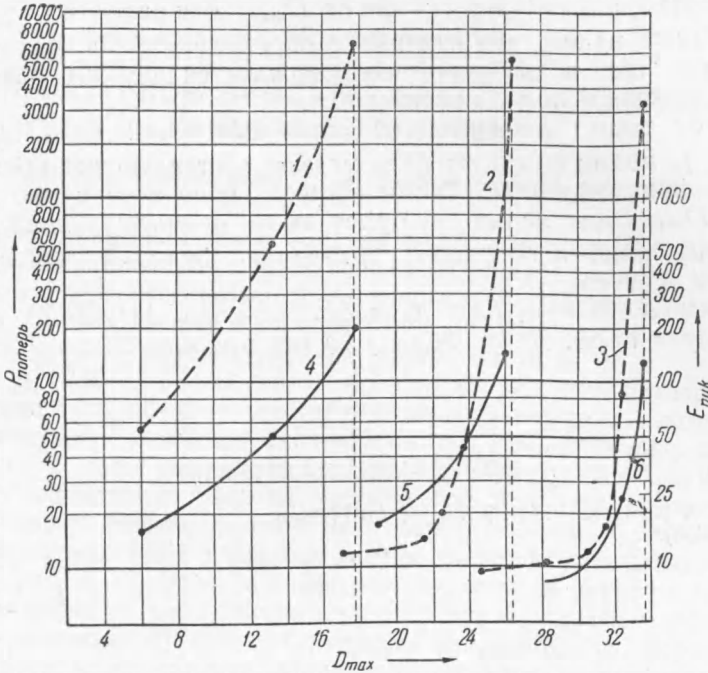


Рис. 2. 1 —  $P_{\text{пот}}$  для  $\varphi_0 = 10^\circ$ ; 2 —  $P_{\text{пот}}$  для  $\varphi = 45^\circ$ ; 3 —  $P_{\text{пот}}$  для  $\varphi_0 = 90^\circ$ ; 4 —  $E_{\text{пик}}$  для  $\varphi_0 = 10^\circ$ ; 5 —  $E_{\text{пик}}$  для  $\varphi_0 = 45^\circ$ ; 6 —  $E_{\text{пик}}$  для  $\varphi = 90^\circ$

Поле в раскрыве антенны, обеспечивающее  $D_{\max_n}$  с точностью до постоянного множителя, можно записать в виде (учитывая выражения (5), (9) и (2)):

$$E = \frac{1}{\sqrt{D_{\max_n}}} [Hs_1^{(2)}(h, 0) \text{se}_1(h, \varphi_0) \text{se}_1(h, \varphi) - iHs_2^{(2)}(h, 0) \text{se}_2(h, \varphi_0) \text{se}_2(h, \varphi) + Hs_3^{(2)}(h, 0) \text{se}_3(h, \varphi_0) \text{se}_3(h, \varphi) + \dots], \quad (10)$$

где  $Hs_1^{(2)}$  — нечетные функции Матье — Ганкеля второго рода (2). Таким образом поле в раскрыве антенны выражено в виде суммы гармоник Матье, коэффициент при каждой из которых пропорционален произведению  $Hs_n^{(2)}(h, 0) \text{se}_n(h, \varphi_0)$ .

Относительная величина потерь в антенне в случае обеспечения  $D_{\max_n}$  и постоянной излучаемой мощности может быть с точностью до постоянного множителя, зависящего, в частности, от сопротивления потерь, приближенно выражена в виде;

$$P_{\text{пот}} \approx \frac{[Hs_1^{(2)}(h, 0) \text{se}_1(h, \varphi_0)]^2 + \dots + [Hs_n^{(2)}(h, 0) \text{se}_n(h, 0)]^2}{D_{\max_n}}. \quad (11)$$

Зависимость  $P_{\text{пот}}$  от  $D_{\text{max}}$  показана на рис. 2 для различных углов  $\varphi_0$  ( $l/\lambda = 10,58$ ). Из представленной на рис. 2 кривой следует, что увеличение  $D_{\text{max}}$ \*, начиная с определенного значения  $D_{\text{max}_n}$ , связано со значительным относительным возрастанием  $P_{\text{пот}}$ .

Пиковые значения поля в раскрыве при условии обеспечения  $D_{\text{max}_n}$  также существенно зависят от величины К.Н.Д. Начиная с определенных величин К.Н.Д., реализуемых при высоких порядках функций Матье, пиковые значения поля в раскрыве определяются в основном высшими гармониками Матье. На рис. 2 представлена зависимость пикового значения поля в раскрыве от  $D_{\text{max}_n}$  для различных  $\varphi_0$ . Из этих кривых также видно, что начиная с определенной величины К.Н.Д. дальнейшее его возрастание сопровождается резким возрастанием пиковых значений поля в раскрыве.

Следует также добавить, что при получении  $D_{\text{max}_n}$  для малых значений  $\varphi_0$  доминирующую роль играют составляющие поля высших порядков функций Матье. Таким образом, поле в раскрыве при обеспечении  $D_{\text{max}_n}$  для малых  $\varphi_0$  будет иметь осциллирующий характер, соответствующий, в основном, поведению функций Матье высших порядков.

Выражаю глубокую благодарность чл.-корр. АН СССР А. А. Пистолькорсу и проф. Я. Н. Фельду за ценные замечания.

Поступило  
14 VIII 1953

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> А. З. Фрадин, ЖТФ, 9, № 13, 1161 (1939). <sup>2</sup> А. А. Пистолькорс, ДАН, 89, № 5 (1953).

---

\* Подразумевается увеличение  $D_{\text{max}_n}$  вследствие роста числа  $n$ .