

2. Лифшиц И. М.; Гредескул С. А.; Пастур Л. А. Введение в теорию непрерывных систем — М.: Наука, 1982.
3. Лифшиц И. М., Кирпиченков В. Я. — ЖУТФ, 1979, 77, № 9, с. 989.
4. Барabanenkov Ю. Н. — Изв. вузов — Радиофизика, 1973, 16, № 1, с. 88.
5. Апресян Л. А., Кравцов Ю. А. Теория переноса излучения — М.: Наука, 1983.
6. Борец К., Хафмен Д. Поглощение и рассеяние света малыми частицами — М.: Мир, 1986.
7. Бекефи Дж. Радиационные процессы в плазме — М.: Мир, 1971.

Поступила в редакцию  
24 сентября 1986 г.

УДК 621.396.67

## О МЕТОДЕ СФЕРИЧЕСКИХ ГАРМОНИК В ТЕОРИИ ИЗМЕРЕНИЙ ХАРАКТЕРИСТИК АНТЕНН

Д. Г. Асатрян, Э. Д. Газанян

В настоящее время получили широкое распространение методы определения параметров антенн по измерениям полей в зоне их раскрытия [1]. В [1] рассмотрены вопросы реализации метода сферических гармоник [3]. Предложен, в частности, алгоритм определения КНД антенн, минуя процесс восстановления ее поля излучения с помощью определяемых из измерений коэффициентов разложения  $\alpha_N$ . В настоящей работе проверяется эффективность алгоритма (4) работы [4] при определении КНД, его устойчивость к различного рода ограничениям, неизбежным при реальных измерениях, в частности, к ограничению числа сферических гармоник и области измерений: рассматриваются и анализируются результаты вычислительных экспериментов для антенн с заранее известной величиной КНД, а также результаты измерений характеристик реальной антенны.

**1. Короткий симметричный вибратор.** При малых размерах поле бесконечно тонкого вибратора может быть выбрано в виде одного из мультипольей, входящих в разложение (2) работы [2]. В качестве такого возьмем нечетный мультиполь с  $n=m-1$  ( $m \ll n$ )  $H$ -типа волн. Поле этого мультиполя записывается в виде

$$E_\theta = \alpha_{11 \text{ н } 0} \cos \varphi e^{i k r} / r, \quad E_\varphi = \alpha_{11 \text{ н } 0} \cos 0 \sin \varphi e^{i k r} / r \quad (1)$$

КНД такого вибратора равен 1,5. Вычислительный эксперимент проводился для  $m \ll n \ll 45$ . При этом коэффициенты разложения вычислялись по методике [2], по дискретным значениям (1) с интервалом дискретизации  $\Delta\varphi = 10^\circ$ ,  $\Delta\theta = 5$  и 2 градуса. Они оказались равными.

$$\text{при } \Delta\theta = 5^\circ \quad |\hat{\alpha}_{11 \text{ н } 0}| = 1,00, \quad \max |\hat{\alpha}_N'| \leq 1,2 \cdot 10^{-4},$$

$$\text{при } \Delta\theta = 2^\circ \quad |\hat{\alpha}_{11 \text{ н } 0}| = 1,00, \quad \max |\hat{\alpha}_N'| \leq 1,5 \cdot 10^{-8},$$

где  $|\hat{\alpha}_N'|$  — модули нормированных на максимум значений коэффициентов  $\alpha_N'$  ( $N' \neq 1, H, 0$ ). КНД в первом случае оказался равным 1,504, во втором — 1,502, т. е. погрешность определения КНД по методике [2] составляет 0,1—0,2%.

**2. Открытый конец волновода (рупор).** В качестве модели использовался интеграл Кирхгофа, записанный формально для открытого конца волновода. Расчеты выполнялись для размеров раскрытия волновода  $a=0,3$  м,  $b=0,25$  м на длине волны  $\lambda=0,03$  м. Непосредственное интегрирование выражений поля излучения такой антенны для различных значений  $0_{\max} \leq 180^\circ$  дает результаты, приведенные в табл. 1.

Таблица 1

$0_{\max}$ , град	20	30	40	80	120	180
КНД, дБ	29,66	29,52	29,43	29,35	29,32	29,29

Заметим, что для рассматриваемого случая расчетное значение КНД (см. например, [4]) равняется 29,29 дБ.

Поле в зоне раскрытия на сферической поверхности рассчитывалось методом, описанным в [2], для количества узлов интегрирования 35 по обеим осям при следующих значениях параметров:  $R=0,6$  м,  $\Delta\theta=2^\circ$ ,  $\Delta\varphi=10^\circ$ ,  $0_{\max}=60^\circ$ . Восстановленные диаграммы направленности в главных сечениях методом сферических гармоник отклонились от истинных (т. е. рассчитанных по тем же формулам при  $R \gg 2D^2/\lambda$ ) на 1 дБ на уровнях до  $-30$  дБ (см. [2]). КНД, рассчитанный по методике [2], оказался равным 29,34 дБ (при  $m \ll 40$ ,  $n \ll 60$ ), что отличается от истинного значения на 0,05 дБ. Характер зависимости оценок КНД от количества гармоник иллюстрируется табл. 2 и 3.

Видно, что малые значения  $m$  влияют на результат значительно меньше, чем малые значения  $n$  при этом усечение по  $m$  приводит к завышению оценки КНД, а усечение по  $n$  — к занижению.

Таблица 2

$m_{\max}$	5	10	20	30	40	50
КНД, дБ при $m_{\max} = n_{\max}$	13,80	19,95	25,92	28,84	29,30	29,36
КНД, дБ при $n_{\max} = 50$	29,48	29,40	29,39	29,30	29,37	29,36

Таблица 3

$n_{\max}$	5	10	20	30	40	50
КНД, дБ при $m \leq 5$	13,80	19,95	25,93	28,91	29,42	29,49

3. Определение КНД пирамидального рупора. КНД антенны с синфазным распределением поля в раскрыве с размерами  $a \times b = 0,25 \times 0,2$  м<sup>2</sup>, рассчитанный в приближении Кирхгофа, на длине волны  $\lambda = 0,033$  м равен 26,61 дБ. У исследуемого рупора высота  $h = 0,62$  м, и расфазировка для  $E$ - и  $H$ -плоскостей равна соответственно 105 и 81 градусам. В этом случае [5]

$$\text{КНД} = \frac{8\pi R_E R_H}{ab} \{[C(u) - C(v)]^2 + [S(u) - S(v)]^2\} [C^2(w) + S^2(w)]. \quad (2)$$

где

$$u, v = \frac{\sqrt{\lambda R_H/2}}{a} \mp \frac{a}{\sqrt{2\lambda R_H}}, \quad w = \frac{b}{\sqrt{\lambda R_E}},$$

$C(\cdot)$  и  $S(\cdot)$  — интегралы Френеля. При  $R_H = 0,698$  м,  $R_E = 0,660$  м значение КНД = 25,00 дБ.

В работе [2] описан эксперимент по измерению поля этого рупора в зоне раскрыва на сферической поверхности ( $\theta_{\max} = 60^\circ$ ), а также результат восстановления его поля излучения. Оценка КНД, рассчитанная по определенным из эксперимента коэффициентам разложения, оказалась равной 25,42 дБ (при  $m < 40$ ,  $n < 60$ ).

Во всех рассмотренных случаях наблюдается тенденция в сторону завышения оценки КНД. Оно обусловлено, на наш взгляд, следующим. Погрешности измерений (а измерения, описанные в работе [2], действительно проводились с небольшой точностью) приводят к искажению закона спадания амплитуд коэффициентов  $\alpha_n$  с увеличением  $n$ , в силу чего их число оказывается недостаточным для определения КНД с высокой точностью; при этом область сканирования ( $\theta_{\max}$ ) оказывается недостаточной, что приводит к завышению оценки КНД. С другой стороны, является замечательным тот факт, что даже при довольно грубых измерениях и весьма ограниченном числе привлекаемых гармоник превышение значения КНД оказывается менее 0,5 дБ, если считать, что формула (4) является точной и параметры антенны ( $R_H$ ,  $R_E$ ,  $a$  и  $b$ ) определены совершенно точно.

#### ЛИТЕРАТУРА

- Геруни П. М. В кн. Радиоастрономическая аппаратура, антенны и методы. — Ереван, 1982, с. 263.
- Асятиян Д. Г., Газазян Э. Д. — Изв. вузов — Радиофизика, 1986. 29, № 1, с. 121.
- Wood P. J. — The Marconi Review, 1977. 40, № 204, p. 42.
- Кюн Р. Микроволновые антенны. — Л.: Судостроение, 1967. — 517 с.
- Айзенберг Г. З., Ямпольский В. Г., Терешин О. Н. Антенны УКВ. Ч. I. — М.: Связь, 1977. — 381 с.

Всесоюзный научно-исследовательский  
институт радиофизических измерений

Поступила в редакцию  
20 августа 1986 г