Физика волновых процессов и радиотехнические системы

УДК 621.396.677.45

Алгоритм анализа тонкого электрического вибратора

Д.А. Куприянов

Поволжский государственный университет телекоммуникаций и информатики 443010, Российская Федерация, г. Самара ул. Л. Толстого, 23

Составлен простой алгоритм расчета вибраторных антенн, включающий определение тока по вибратору и диаграмму направленности. Приведен пример.

Ключевые слова: уравнения Халлена, вибраторная антенна, диаграмма направленности.

1. Распределение тока по вибратору

Рассмотрим симметричный вибратор. Будем исходить из интегрального уравнения Халлена [1].

$$\int_{-l}^{l} I_z(z')G(z-z')dz' = C\cos kz - \frac{i2\pi U}{Z}\sin k \mid z \mid, \quad (1)$$

где $I_z(z')$ — неизвестное распределение тока; C — неизвестная постоянная; U — напряжение в зазоре вибратора; G(z-z') — функция Грина:

$$G(z-z') = rac{e^{-ikR}}{R} = rac{exp\left(-ik\sqrt{(z-z')^2+a^2}
ight)}{\sqrt{(z-z')^2+a^2}}.$$

Существует много методов решения интегрального уравнения Халлена; рассмотрим один из них. Решение уравнения (1) можно представить в виде разложения искомой функции в ряд по некоторой системе функций $f_1(z)$, $f_2(z)$, $f_3(z)$, ...:

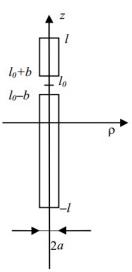


Рис. 1. Геометрия вибратора

$$I_z(z) = \sum_{n=1}^{N} I_n f_n(z),$$
 (2)

где I_n — коэффициенты разложения, подлежащие определению. Функции $f_n(z)$ называются базисными; они должны быть линейно независимы. В случае точного решения уравнения Халлена они должны составлять полную систему функций и суммирование в (2) должно быть бесконечным. Удобно функции $f_n(z)$ выбирать так, чтобы удовлетворялись граничные условия для тока на концах вибратора, т. е.

$$f_n(\pm l)=0$$
.

Для сравнительно коротких вибраторов, представляющих наибольший практический интерес, оказывается достаточным с инженерной точки зрения ограничиваться несколькими членами ряда (2). Подставляя (2) в уравнение (1), получим

$$\sum_{n} I_{n} \int_{-l}^{l} f_{n}(z')G(z-z')dz' =$$

$$= C \cos kz - \frac{i2\pi U}{Z} \sin k \mid z \mid.$$
(3)

Для решения уравнения (3) относительно неизвестных коэффициентов I_n необходимо свести его к системе линейных алгебраических уравнений. Это можно сделать, например, методом согласования в точках. Для этой цели умножим левую и правую часть уравнения (3) на дельтафункции $\delta(z-z_p)$, где $p=1,2,3,\ldots$ номера точек разбиения интервала $-l\leqslant l$ на отрезки. Затем проинтегрируем полученное выражение по z от -l до l и получим следующую систему уравнений:

$$\sum_{n} I_{n} \int_{-l}^{l} f_{n}(z')G(z_{p} - z')dz' =$$

$$= C \cos kz_{p} - \frac{i2\pi U}{Z} \sin k \mid z_{p} \mid;$$

$$p = \overline{1, N}.$$
(4)

Таким образом, интегральное уравнение Халлена (1) сведено к системе линейных алгебраческих уравнений относительно неизвестных постоянных $I_n(n=\overline{1,N})$. Переход от (1) к (4) означает, что интегральное уравнение Халлена (1) удовлетворяется только в N точках $z_p(p=\overline{1,N})$.

Для коротких вибраторов оказывается удобным выбирать базисные функции в виде простых степенных выражений:

$$f_n(z) = \left(1 - \frac{\mid z \mid}{l}\right)^n; \quad n = 1 \dots N,$$

и, следовательно, представить разложение (2) в виде полиномов.

Поскольку в уравнениях (4) содержится неизвестная постоянная *C*, порядок системы этих уравнений должен быть на единицу больше порядка полинома *N*. Таким образом, задача сводится к решению на ПЭВМ следующей системы линейных алгебраических уравнений:

$$\sum_{n=1}^{N} I_n F_n(z_p) - C \cos k z_p =$$

$$= -\frac{i2\pi U}{Z} \sin k \mid z_p \mid;$$

$$p = 1, 2, 3 \dots N + 1;$$
(5)

где

$$F_n(z) = \int\limits_l^l \left(1 - \frac{\mid z'\mid}{l}\right) \frac{exp\left(-ik\sqrt{(z-z')^2 + a^2}\right)}{\sqrt{(z-z')^2 + a^2}} dz'.$$

Значения функции $F_n(z)$ можно найти методами численного интегрирования.

Выбор координат точек разбиения z_p удобно производить по правилу

$$z_p = (p-1)\frac{1}{N}, \quad p = 1, 2, 3, \dots N+1$$

и определять, таким образом, в (5) значения коэффициентов только по точкам z_p одного плеча вибратора. Для симметричного вибратора этого вполне достаточно. После определения коэффициентов I_n находится распределение токов в вибраторе по формуле

$$I_{z}(z) = \sum_{n=1}^{N} I_{n} \left(1 - \frac{|z|}{l} \right)^{n}. \tag{6}$$

Рассмотрим случай, когда вибратор находится в вакууме. С учетом того, что $k\equiv k_0=2\pi/\lambda$, $Z\equiv Z_0=120\pi$, перейдем в уравнениях (5) к безразмерным величинам t'=z'/l, t=z/l:

$$\begin{split} &\sum_{n=1}^{N}I_{n}F_{n}(t_{p})-C\cos2\pi xt_{p}=\\ &=-\frac{i2\pi U}{Z_{0}}\sin2\pi x\mid t_{p}\mid, \end{split}$$

гле

$$t_p = (p-1)\frac{1}{N}; \quad p = 1, 2, 3, \dots N+1,$$

$$F_n(t) =$$

$$= \int_{-l}^{l} (1-|t'|)^{n} \frac{exp\left(-i2\pi\delta\sqrt{(t-t')^{2}+y^{2}}\right)}{\sqrt{(t-t')^{2}+y^{2}}} dt',$$

$$\delta = l/\lambda, \quad y = a/l.$$

Выражение (6) перепишем в следующем виде:

$$I_z(t) = \sum_{n=1}^{N} I_n (1 - |t|)^n.$$
 (7)

2. Определение диаграммы направленности вибратора

Нормированная характеристика направленности имеет вид:

$$F_{\theta}(\theta, \phi) = \frac{E_{\theta}(\theta, \phi)}{\mid E_{\theta max}(\theta, \phi) \mid}.$$
 (8)

Зная распределения тока вдоль вибратора, можно найти составляющую поля E_{Θ} :

$$E_{\theta} = -\frac{iZ\delta exp(-ikR)}{2r} \times \left[\sum_{n=1}^{N} I_{n} \int_{t}^{l} (1-|t'|)^{n} exp(i2\pi\delta t'\cos\theta) dt'. \right]$$
(9)

На рис. 1 показаны: l — длина половины вибратора; a — радиус провода; $\delta = l / \lambda$ — отношение половины длины вибратора к длине волны.

3. Пример численного расчета тонкого электрического вибратора

Все вычисления и построения произведены в системе MathCad 15 для следующих параметров: $\delta = l / \lambda = 7 / 10$, y = a / l = 1 / 400.

В качестве аппроксимации функции (6), описывающей распределение тока по вибратору, использовался полином 5-го порядка. Для определения коэффициентов I_n необходимо решить систему из 6 линейных уравнений:

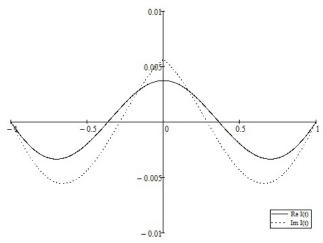


Рис. 2. Распределение тока вдоль вибратора с параметрами $l/\lambda = 7/10, \, \alpha/l = 1/400$

$$\begin{split} &\sum_{n=1}^{5} I_n F_n(t_p) - C \cos 2\pi \delta t_p = \\ &= -\frac{i2\pi U}{Z_0} \sin 2\pi \delta \mid t_p \mid; \\ &p = \overline{1,6}, \end{split} \tag{10}$$

где $t_p = (p-1) / 5$. Систему алгебраических уравнений (10) будем решать методом LU-разложения (функция lsolve).

Вычисляем коэффициенты I_n для параметров $\delta=l/\lambda=7/10,\ y=a/l=1/400$:

$$\begin{split} I_1 &= -0.02 - i0.027; \\ I_2 &= 0.017 + i6.821 \cdot 10^{-3}; \\ I_3 &= 0.068 + i0.112; \\ I_4 &= -0.087 - i0.118; \\ I_5 &= 0.026 + i0.032. \end{split}$$

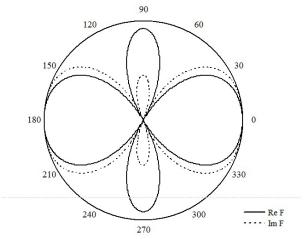


Рис. 3. Нормированная характеристика направленности с параметрами l / λ = 7 / 10, a / l = 1 / 400

Подставив найденные коэффициенты в формулу (7), построим графики распределения тока вдоль вибратора (рис. 2). Сплошной линией показана действительная часть тока, а штриховой — мнимая часть составляющей.

Подставляя эти коэффициенты в (9), определяем зависимость компоненты поля E_{θ} от угла θ . Подставляя эти значения в (8), находим нормированную характеристику направленности вибратора (рис. 3).

Список литературы

- 1. Неганов В.А. Излучение и дифракция электромагнитных волн. М.: Радио и связь, 2004. 203 с.
- 2. Неганов В.А., Табаков Д.П., Яровой Г.П. Современная теория и практическое применение антенн. М.: Радиотехника, 2009. 720 с.

Analysis algorithm of the thin electric vibrator

D.A. Kupriyanov

Compiled a simple algorithm for calculating the dipole antennas. Includes current detection on the vibrator and use pattern. There is an example.

Keywords: Hallen equation, dipole antenna, the radiation pattern.