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].

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

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

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

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 $f_1(z)$, $f_2(z)$, $f_3(z)$, ... :



$$I_{z}(z) = \sum_{n=1}^{N} I_{n} f_{n}(z),$$
(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

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

$$= C \cos kz - \frac{i2\pi U}{Z} \sin k |z|.$$
(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, ... – номера точек разбиения интервала $-l \leq l$ на отрезки. Затем проинтегрируем полученное выражение по z от -l до l и получим следующую систему уравнений: 1

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

$$= C \cos kz_{p} - \frac{i2\pi U}{Z} \sin k \mid z_{p} \mid; \qquad (4)$$

$$p = \overline{1.N}.$$

Таким образом, интегральное уравнение Халлена (1) сведено к системе линейных алгебраических 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:

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

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:

$$\sum_{n=1}^{N} I_n F_n(z_p) - C \cos k z_p = = -\frac{i2\pi U}{Z} \sin k |z_p|;$$
(5)
$$p = 1, 2, 3 \dots N + 1;$$

где

$$F_{n}(z) = \int_{-l}^{l} \left(1 - \frac{|z'|}{l}\right) \frac{exp\left(-ik\sqrt{(z-z')^{2} + a^{2}}\right)}{\sqrt{(z-z')^{2} + a^{2}}} dz'.$$

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

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

$$\begin{split} &\sum_{n=1}^{N} I_n F_n(t_p) - C \cos 2\pi x t_p = \\ &= -\frac{i2\pi U}{Z_0} \sin 2\pi x \mid t_p \mid, \end{split}$$

где

$$\begin{split} t_p &= (p-1)\frac{1}{N}; \quad p = 1, 2, 3, \dots N + 1, \\ F_n(t) &= \\ &= \int_{-l}^{l} (1-\mid t'\mid)^n \frac{exp\left(-i2\pi\delta\sqrt{(t-t')^2 + y^2}\right)}{\sqrt{(t-t')^2 + y^2}} dt \\ \delta &= l \ / \ \lambda, \quad y = a \ / \ l. \end{split}$$

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*₀:

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

На рис. 1 показаны: l - длина половины вибратора; <math>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 $l/\lambda = 7/10, a/l = 1/400$

$$\sum_{n=1}^{5} I_n F_n(t_p) - C \cos 2\pi \delta t_p =$$

$$= -\frac{i2\pi U}{Z_0} \sin 2\pi \delta \mid t_p \mid; \qquad (10)$$

$$p = \overline{1, 6},$$

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

- Неганов В.А. Излучение и дифракция электромагнитных волн. М.: Радио и связь, 2004. 203 с.
- 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.