Нижегородский государственный университет имени Н.И. Лобачевского)
Радиофизический факультет. Кафедра Электродинамики.	

Отчет по лабораторной работе N2

Измерение импедансов и коэффициентов отражения

Выполнили студенты 430 группы Виноградов И.Д., Шиков А.П.

Цель работы: определение импедансов и коэффициентов отражения заданных нагрузок с помощью волноводной измерительной линии.

1. Теоритическая часть

Поле в регулярной линии передач может быть представлено в виде суперпозиции собственных волн вида $\cos(\omega t \pm hz + \varphi)$, или, в комплексном виде: $e^{i(\omega t \pm hz + \varphi)}$.

Важной характеристикой собственной волны (моды) является характеристический импеданс Z_{\perp} , определяющийся как отношение:

$$\mathbf{E}_{\perp} = Z_{\perp}[\mathbf{H}_{\perp}, \mathbf{n}] \tag{1}$$

где **n** - единичный вектор в направлении распространения волны. В случае бегущей волны без потерь, $Z_{\perp} \in \mathbb{R}$. Для нераспространяющихся волн величина $Z_{\perp} \in \mathbb{C} \Rightarrow Z_{\perp} = iZ'$ (В частности Z' > 0 для волн TE - типа, и Z' < 0 для волн TM - типа).

В ЛП с произвольной нагрузкой на конце поле волны представляет собой суперпозицию прямой и обратной волн:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) = \mathbf{E}^{+}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) + \mathbf{E}^{-}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t),$$

$$\mathbf{H}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) = \mathbf{H}^{+}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) + \mathbf{H}^{-}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t),$$
(2)

 ${\bf E}^+, {\bf H}^+$ - распростроняющиеся в положительном направлении, ${\bf E}^-, {\bf H}^-$ - распростроняющиеся в отрицательном направлении.

В волноводах, для кадого типа волны можно разделить зависимость полей от поперечных (\mathbf{r}_{\perp}) и продольной (z) координат и представить поле каждой из волн в виде:

$$\mathbf{E}^{\pm}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) = \mathcal{E}(\mathbf{r}_{\perp})U^{\pm}(z, t),$$

$$\mathbf{H}^{\pm}(\mathbf{r}_{\perp}, z, t) = \mathcal{H}(\mathbf{r}_{\perp})I^{\pm}(z, t),$$
(3)

где \mathcal{E}, \mathcal{H} - соответствующим образом нормированные векторные функции, описывающие распределение полей в поперечном сечении волновода. Для скалярных функций имеем:

$$U(z,t) = U^{+}(z,t) + U^{-}(z,t),$$

$$I(z,t) = I^{+}(z,t) + I^{-}(z,t),$$
(4)

Эти функции в общем случае называют условными напряжением и током. В данной работе будет использоваться коаксиальная линия передач, поэтому можно вкратце описать получение таких токов и напряжений для оаксиальной линии. В цилиндрической системе коорднат будем иметь компоненты полей:

$$E_r = \frac{A}{r} e^{iw(t - \frac{z}{v})}, \quad H_\varphi = \frac{E_r}{\eta}$$
 (5)

где $\eta=\sqrt{\mu/\varepsilon}$ - волновой импеданс среды, $v=\frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}}$ - скорость света в среде. Напряжение между проводниками, и ток центрального проводника:

$$U = \int_{a}^{b} E_r dr = A \ln \frac{b}{a} e^{iw(t - \frac{z}{v})}, \quad I_a = \frac{c}{4\pi} \oint_{L} H_{\varphi} dl = \frac{Ac}{2\eta} e^{iw(t - \frac{z}{v})}$$
 (6)

При подстановке в (3) можем получить вид функций \mathcal{E}, \mathcal{H} :

$$\mathcal{E} = \frac{1}{r \ln b/a}, \quad \mathcal{H} = \frac{2}{cr}, \tag{7}$$

а при подстановке соотношений (7) в уравнения Максвелла, можно получить телеграфные уравнения:

$$\frac{L}{c^2}\frac{\partial I}{\partial t} + \frac{\partial U}{\partial z} = 0, \quad C\frac{\partial U}{\partial t} + \frac{\partial I}{\partial z} = 0, \tag{8}$$

C, L -погонная емкость и индуктивность:

$$C = \frac{\varepsilon}{2\ln b/a}, \quad L = 2\mu \ln b/a. \tag{9}$$

При описании мод в токах и напряжениях, удобно ввести волновое сопротивление Z_B , в частности для коаксиальной линии :

$$Z_B = \pm \frac{U^{\pm}}{I^{\pm}} = \frac{1}{c} \sqrt{\frac{L}{C}} = \frac{1}{c} \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}} \ln(\frac{b}{a})$$
 (10)

Важная информация о структуре поля содержится в отношениях комплексных амплитуд: имепданс Z и коэффициент отражения Γ в сечении z:

$$Z(z) = \frac{U(z)}{I(z)} = \frac{U^{+}(z) + U^{-}(z)}{I^{+}(z) + I^{-}(z)}, \quad \Gamma(z) = \frac{U^{-}(z)}{U^{+}(z)} = \frac{I^{-}(z)}{I^{+}(z)}. \tag{11}$$

В каждом сечении величины Γ и Z связаны соотношениями:

$$Z(z) = Z_B \frac{1 + \Gamma(z)}{1 - \Gamma(z)}, \quad \Gamma = \frac{Z(z) - Z_B}{Z(z) + Z_B}.$$
 (12)

Для $\Gamma(z)$ вдоль однородного участка имеем:

$$\Gamma(z) = \frac{U^{-}(z)}{U^{+}(z)} = \frac{U^{-}(z_0)e^{ih(z-z_0)}}{U^{+}(z_0)e^{-ih(z-z_0)}} = \Gamma(z_0)e^{2ih(z-z_0)}.$$
(13)

Тогда для импеданса Z имеем:

$$Z(z) = Z_B \frac{Z(z_0) - iZ_B tg (h(z - z_0))}{Z_B - iZ(z_0) tg (h(z - z_0))}.$$
(14)

Амплитуды напряжения и тока на однородном участке меняются периодически (с периодом $\lambda_B/2, \lambda_B=2\pi/h$):

$$|U(z)| = |U^{+}(z)| |1 + \Gamma z_0 e^{2ih(z-z_0)}|, \quad |U^{+}(z)| = const,$$
 (15)

$$|I(z)| = |I^{+}(z)| |1 - \Gamma z_0 e^{2ih(z-z_0)}|, \quad |I^{+}(z)| = const,$$
 (16)

Из (15) и (16) видно, что амплитуды тока и напряжения осциллируют в противофазе. Расстояние между ближайшими узлами равно $\lambda_B/2$. Т.е. измеряя положение ближних пучностей, можно определить длину волны в волноводе.

Коэффициент стоячести волны КСВ вводится как отношение:

$$KCB = K = \frac{|U|_{max}}{|U|_{min}} = \frac{1 + |\Gamma|}{1 - |\Gamma|}$$
(17)

Обратная КСВ велчина - коэффициент бегучести волны $\mathbf{KBB} = \frac{1}{K}$.

Выражая из (17) $|\Gamma|$ через K получаем:

$$|\Gamma| = \frac{K-1}{K+1}.\tag{18}$$

Вычисляя входной импеданс Z_{BX} отрезка ЛП с длиной l и волновым импедансом Z_{B} по заданному импедансу нагрузки Z_{H} на конце получаем:

$$Z_{BX} = Z(z_0 - l) = Z_B \frac{Z_H + iZ_B \ tg \ hl}{Z_B + iZ_H \ tq \ hl}.$$
 (19)

2. Экспериментальная часть

В работе для измерения импедансов и коэффициентов отражения будет использоваться измерительная линия (коаксиальная линия), к которой с одной сторноы будет подключен генератор СВЧ диапозона, а к другому - нагрузка с импедансом Z_H . Измерительная линия снабжена зондом, позволяющим измерять значение напряжения на оси ИЛ. Т.к. детектор нелинейным, то сначала будет соствален градуировочный график для дальнейшего использования показаний детектора.

Оборудование

- Генератор СВЧ диапозона
- Измерительный зонд
- Измерительная линия Р1-22 с волновым сопротивлением $Z_B=50~{
 m Om}$
- Набор нагрузок (резистор, конденсатор, короткое замыкание, коаксиальная линия с диэлектриком)

Градуировка

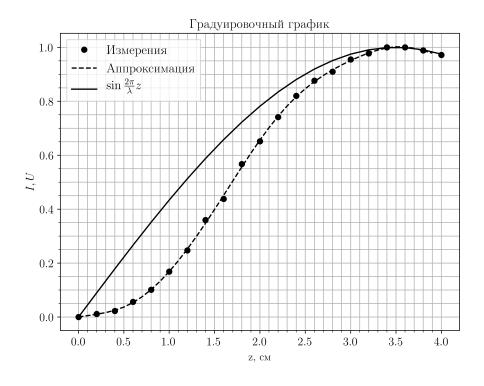


Рис. 1

Формула расчета импеданса нагрузки:

$$Z_H = Z_B \frac{i + K tg(\frac{2\pi}{\lambda_B} \Delta z_{min})}{iK + tg(\frac{2\pi}{\lambda_B} \Delta z_{min})}$$
(20)

Формула расчета коэффициента отражения:

$$\Gamma = \frac{Z(z) - Z_B}{Z(z) + Z_B} \tag{21}$$

В основном, работа производилась при частоте генератора $f = 2 \ \Gamma \Gamma$ ц.

2.1. Задание 1

Определение координаты условного конца.

К волноводу подключается закорачивающий элемент, после чего с помощью измерительного прибора находится положение, в котором показания минимальны (соответствует узлу стоячей волны):

$$z_{min}^0 = \frac{24.3 + 23.3}{2} = 23.8 \ cm$$

2.2. Задание 2

Определение длины волны в волноводе.

Измерение минимального расстояния между двумя узлами стоячй волны. Это расстояние соответствует половине длине волны λ_B :

$$\lambda_B = 15.1 \ cm$$

2.3. Задание 3

Измерение импеданса эталонов (коаксиальной линии с внутренним радиусом $a=4\ mm,$ и внешним $b=17\ mm).$

$$\mathbf{KCB}: K = \frac{U_{max}}{U_{min}}$$

Тип нагрузки	z_{min}^0 , cm	Δz_{min} , cm	I_{min}	I_{max}	K	Z_H	Γ
Свободный	23.8	6.25	$4 (\rightarrow 0)$	160	∞	28.87 <i>i</i>	
Замкнутый	23.8	3	$2 (\rightarrow 0)$	168	∞	-153.89 <i>i</i>	-0.97

Теоретический расчет входного импеданса эталона:

Волновой импеданс коаксиальной линии($\varepsilon \simeq 1$):

$$Z_{BX}^0 = \frac{138}{\sqrt{\varepsilon}} \, lg(b/a) \simeq 86 \tag{22}$$

b, a - внутренний и внешний радиус линии.

Свободного:

$$Z_{BX} = -iZ_B^0 \ ctg \ hl \simeq 49.65i \tag{23}$$

Закороченного:

$$Z_{BX} = iZ_B^0 \ tg \ hl \simeq -148.96i$$
 (24)

Таким образом, погрешность определения составила для закороченного конца : $\Delta Z \simeq 3\%$, а для свободного: $\Delta Z \simeq 41\%$

2.4. Задание 4

Измерение импеданса эталонов (коаксиальной линии), заполненных диэлектриком.

Тип нагрузки	z_{min}^0 , cm	Δz_{min} , cm	I_{min}	I_{max}	K	Z_H	Γ
Свободный	23.8	3.5	$4 (\rightarrow 0)$	162	∞	-475.7 <i>i</i>	
Замкнутый	23.8	0.3	$5 (\to 0)$	136	∞	-6.3 <i>i</i>	-0.97

2.5. Задание 5

Измерение импеданса активного сопротивления ($R=47~{\rm Om}$).

Тип нагрузки	z_{min}^0 , cm	Δz_{min} , cm	I_{min}	I_{max}	K	Z_H	
Активное сопротивление	23.8	1.9	10	80	2.4	35.7-36.1 <i>i</i>	0.008

Так как величина активного сопротивления соответсвует согласованной нагрузке, то, как и ожидалось, $\Gamma \simeq 0$. Чтобы оценить индуктивность подводящих проводов, надо записать импеданс нагрузки в виде, как если бы рассматривалось не только активное сопротивление, но и индуктивность($\omega = 2\pi f$):

$$Z_H = R + i\omega L = 35.7 - 36.1i \tag{25}$$

2.6. Задание 6

Измерение импеданса конденсатора, нахождение собственной частоты колебательного контура.

f , $\Gamma\Gamma$ ц	z_{min}^0 , cm	Δz_{min} , cm	I_{min}	I_{max}	K	Z_H	Γ
2	23.8	5.9	$2 (\rightarrow 0)$	155			
2.015	16.45	-1.75	$2 (\rightarrow 0)$	35			

2.7. Вывод