Московский государственный технический университет им. Н.Э. Баумана Факультет «Радиоэлектроника и лазерная техника» РЛ1 Кафедра «Радиоэлектронные системы и устройства»

Домашняя задание №1

по дисциплине

«Электродинамика и распространение радиоволн»

Вариант № 12

Выполнил ст. группы РЛ-41 Филимонов С.В. Доцент Русов Ю.С.

Оценка в баллах_____

ΓOCT 18238-72

- 1. **Линия передачи сверхвысоких частот** (Линия передачи) Устройство, ограничивающее область распространения электромагнитных колебаний и направляющее поток сверхвысокочастотной электромагнитной энергии в заданном направлении.
- 2. **Открытая линия передачи -** Линия передачи, поперечное сечение которой не имеет замкнутого проводящего контура, охватывающего область распространения электромагнитной энергии.
- 3. **Гибридная волна -** Электромагнитная волна, векторы электрического и магнитного полей которой имеют отличные от нуля поперечные и продольные составляющие.
- 4. **Критическая частота -** Наименьшая частота, при которой возможно распространение данного типа волны в линии передачи
- 5. Вносимое ослабление десятикратное значение десятичного или половина натурального логарифма отношения мощности падающей волны на выходе при выключении из тракта некоторой его части к мощности падающей волны на том же выходе при включении этой части

ΓΟCT 24375-80

- 1. Радиосвязь электросвязь, осуществляемая посредством радиоволн.
- 2. **Космическая радиосвязь** радиосвязь, в которой используется одна или несколько космических радиостанций или один или несколько отражающих спутников, или другие космические объект.
- 3. **Активная ретрансляция радиосигнала** ретрансляция радиосигнала, включающая его приём, преобразование, усиление и излучение.

- 4. Пассивная ретрансляция радиосигнала ретрансляция радиосигнала путём отражения или преломления, или рассеяния радиоволн в устройствах, телах или искусственных средах с целью изменения направления распространения радиоволн.
- 5. Область тени зона на земной поверхности, окружающая передающую антенну и лежащая за пределами расстояния прямой видимости.

Условие.

Положительный заряд q равномерно распределен по объему шара радиуса a. Определить напряженность электрического поля, электрическую индукцию и скалярный потенциал внутри и вне шара. Диэлектрическая проницаемость материала εal , окружающей среды $\varepsilon a2$. Построить зависимости E(r), D(r), (r), указать характерные особенности графиков и причину их появления. Провести проверку граничных условий на границе раздела сред. Исходные данные: a[мм] = 0,029; q[Кл] = 0,6; $\varepsilon a = \varepsilon 0 * \varepsilon r$; $\varepsilon r l = 3,2$; $\varepsilon r 2 = 1$.

Решение.

R = a. Так как у нас есть две разные среды, то для начала обозначим k в зависимости от r,

$$k = \frac{1}{4\pi \varepsilon_0}$$
при $r > R$, $k = \frac{1}{4\pi \varepsilon \varepsilon_0}$ при $r < R$.

Дальше в решении будем учитывать просто k, который припостроении графиков надо будет учесть, по зависимости, которая обозначена выше. Найдем для начала напряженность электрического поля и скалярный потенциал внутри и вне шара. Применим теорему Гаусса. Выберем в качестве замкнутый шар радиуса r > R (рис.). Очевидно, что напряженность наповерхности этого шара будет одинакова по величине и направлена по радиусу. Тогда поток напряженности через него будет $E*4\pi r^2$. Согласно теореме Гаусса

$$E * 4\pi r^2 = 4\pi kq ,$$

откуда следует $\frac{E(r)=k\frac{q}{r^2}}{r}$. Вне шара напряженность поля совпадает с напряженностью заряда, находящегося вцентре, то и потенциал при r>R выразится в виде

$$\varphi(r) = k \frac{q}{r} .$$

Чтобы найти напряженность электрического поля внутри шара, выберем вкачестве замкнутой поверхности сферу радиуса r < R с центром в центре шара.Из симметрии ясно, что напряженность поля направлена по радиусу иодинакова по величине на всей поверхности сферы. Из теоремы Гауссаследует $E(r)*4\pi r^2=4\pi kq(r)$,

где q(r) – заряд внутри выбранной поверхности. Введем плотность заряда шара ρ . Тогда

$$q(r) = \rho \frac{4}{3}\pi r^3 \quad E(r) = k \frac{q(r)}{r^2} = \frac{4}{3}k\rho\pi r$$

Плотность заряда равна полному заряду, деленному на объем шара

$$\rho = \frac{3q}{4\pi R^3}$$

Для напряженности поля внутри шара получим

$$E = k \frac{q}{R^3} r$$

Найдем потенциал внутри шара

$$\varphi(r) = -\int_{\infty}^{R} k \frac{q}{r^2} d\mathbf{r} - \int_{R}^{r} k \frac{q}{R^3} r d\mathbf{r}$$

Первый интеграл имеет смысл работы по переносу единичного положительного весконечности до поверхности шара и равен $\frac{kq}{R}$.

Второй член будет равен $-\int_R^r k \frac{q}{R^3} r dr = -k \frac{q}{R^3} \frac{r^2}{2} + k \frac{q r^2}{2R^3}$. Значение потенциала внутри шара определится выражением

$$\varphi(r) = \frac{3}{2}k\frac{q}{R} - k\frac{qr^2}{2R^3}$$

И так подведем итог напряженность электрического поля и скалярный потенциал внутри и вне шара.

$$E = k \frac{q}{r^2}$$
 при $r > R$, $E = k \frac{q}{R^3} r$ при $r < R$, и

$$\varphi = k \frac{q}{r}$$
 при $r > R$, $\varphi = \frac{3}{2} k \frac{q}{R} - k \frac{qr^2}{2R^3}$ при $r < R$

Теперь найдем электрическую индукцию

$$D = \varepsilon_0 E + P = \varepsilon_0 E + \kappa \varepsilon_0 E = \varepsilon_0 (1 + \kappa) E = \varepsilon_0 \varepsilon E$$

Тогда

$$D = \varepsilon_0 E$$
 при $r > R$, $D = \varepsilon_0 \varepsilon E$ при $r < R$.

Построим графики для полученных функций:

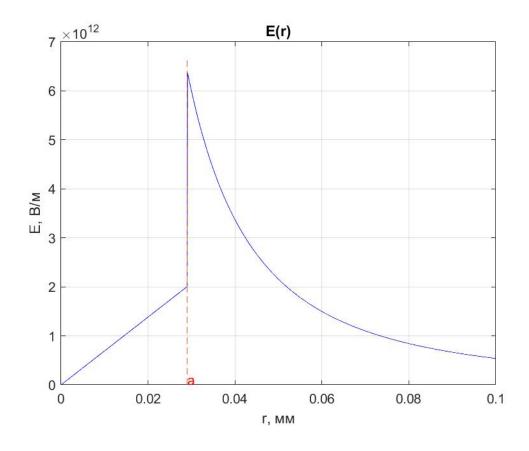


График 1. Е(г)

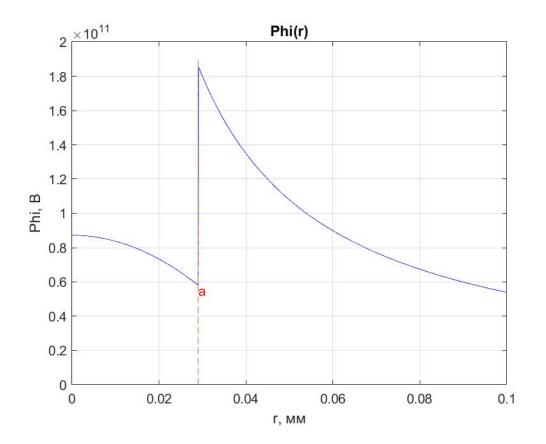


График 2. $\varphi(r)$

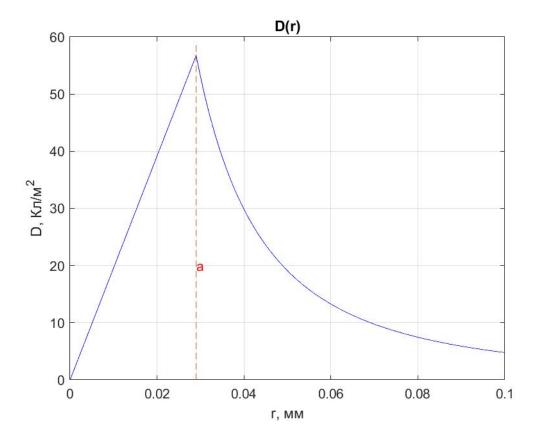


График 3. D(r)

Условие.

По бесконечно длинному цилиндрическому проводнику радиуса a протекает постоянный ток I, равномерно распределенный по площади поперечного сечения. Построить зависимости напряженности и индукции магнитного поля H(r) и B(r), создаваемого этим током в однородной среде с $\mu r = 1$. Исходные данные: $I[A] = 0,1 \cdot N+M$, $a[MM] = 2+0,1 \cdot N$.

Решение.

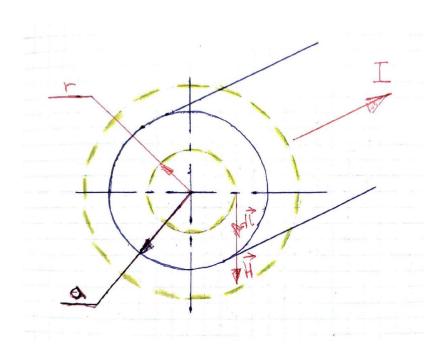


Рис.1 общая схема

Учтем первое уравнение Максвелла

$$\oint_{L} \overrightarrow{H} d\overrightarrow{l} = \oint_{S} \left(\overrightarrow{j} + \frac{\partial}{\partial t} \overrightarrow{D} \right) d\overrightarrow{S}$$

Пусть по бесконечно длинному цилиндрическому проводу радиуса *R* протекает постоянный ток I . Возьмем окружность за контур L т.к. она обладает осевой симметрией(поле по модулю будет одинаковым). А так же центр совпадает с центром поперечного сечения в результате

$$H = const$$

Так как \overrightarrow{H} направлен по касательной, то при выборе такого контура $\overrightarrow{H}||\overrightarrow{D}|$. Тогда из первого уравнения Максвелла следует, что $\overrightarrow{H}d\overrightarrow{l}=Hdl$ и $\oint_L \overrightarrow{H}d\overrightarrow{l}=\oint_L Hdl$, тогда

$$\oint_L \overrightarrow{H} d\overrightarrow{l} = \oint_L H dl = H(r) \oint_L dl = H(r) 2\pi r$$

где H(r) - не зависит от L. И так теперь мы имеем два случая:

- $\frac{\partial}{\partial t}D=0$, так как ток постоянный и поле соответственно тоже постоянно.
- $2. \int_{S} \overrightarrow{J} d\overrightarrow{S} = JdS$, т. к. $\overrightarrow{J} || d\overrightarrow{S}$, то плотность тока считается постоянной, так как ток постоянный и распределенно равномерно, то ток протекает \bot попереченому сечению провода. Тогда

$$J = \frac{I}{S(a)} = \frac{I}{\pi a^2}.$$

Для случая 1 $r \le a$, тогда

$$\int_{S} \overrightarrow{J} d\overrightarrow{S} = J \int_{S} dS * \frac{I}{\pi a^{2}} \Longrightarrow \pi r^{2} = \frac{I}{a^{2}} r^{2}$$

тогда из первого уравнения Максвелла следует, что

$$H(r)2\pi r = \frac{I}{a^2}r^2 \Longrightarrow H(r) = \frac{Ir}{2\pi a^2}$$

а так же, так как $\overrightarrow{B} = \mu(r)\overrightarrow{H}$, то

$$B(r) = \frac{Ir\mu(r)}{2\pi a^2}.$$

Тогда для случая 2 $r \ge a$, будет

$$\int_{S} \overrightarrow{J} d\overrightarrow{S} = I,$$

тогда

$$H(r)2\pi r = I \Longrightarrow H(r) = \frac{I}{2\pi r}$$

а так же, так как $\vec{B} = \mu(r)\vec{H}$, то

$$B(r) = \frac{I\mu(r)}{2\pi r}$$

Итак подведем итог

$$H = \frac{I}{2\pi r}$$
 при $r > R$, $H = \frac{Ir}{2\pi a^2}$ при $r < R$, и

$$B = \frac{I\mu(r)}{2\pi r}$$
 при $r > R$, $B = \frac{Ir\mu(r)}{2\pi a^2}$ при $r < R$.

Построим графики для полученных функций:

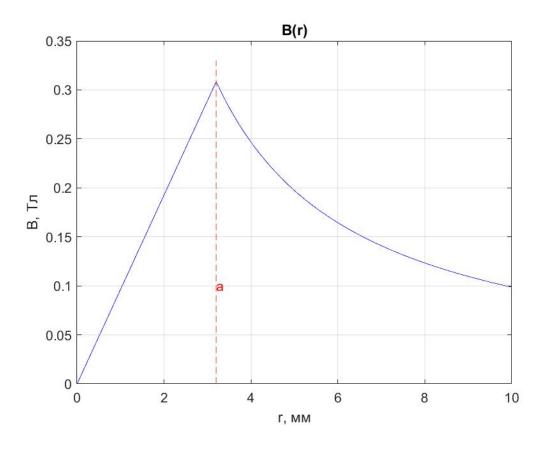


График 1. Н(r)

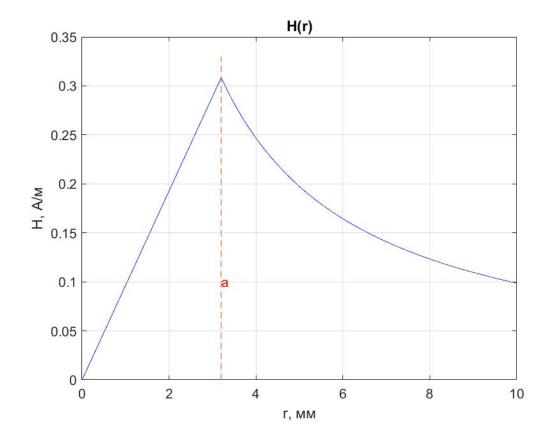


График 2. B(r)