# Электродинамика и распространение радиоволн

Семинар 2

Русов Юрий Сергеевич

## ОСНОВНЫЕ УРАВНЕНИЯ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОГО ПОЛЯ

### План работы на семинаре:

- 1. Изучить формулы и материалы лекции.
- 2. Изучить примеры решения задач.
- 3. Решить предлагаемые задачи.

Значение дивергенции равно плотности источников рассматриваемого поля в заданной точке пространства.

Векторное поле  $\mathbf{A}$ , удовлетворяющее во всех точках рассматриваемой области условию div  $\mathbf{A}=0$ , называется с о л е н о идальным (полем без источников). При выполнении условия rot  $\mathbf{A}=0$  поле  $\mathbf{A}$  является п о т е н ц и а л ь н ы м векторным полем. Если такое поле характеризует силу, действующую на материальную точку, то работа внешних сил при обходе замкнутого контура будет равна нулю.

#### Задача

В декартовой системе координат векторное поле A имеет единственную составляющую  $A_v = 15x^2$ .

Построить картину силовых линий векторного поля.

Проверить, является ли поле:

- а) соленоидальным;
- б) потенциальным.

## Формулы

Ток смещения в вакууме определяется выражением

$$\mathbf{J}_{\text{см.вак}} = \boldsymbol{\varepsilon}_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} - \mathbf{E}_0 \frac{$$

Полный ток, создающий магнитное поле

$$\mathbf{J}_{\text{полн}} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t} + \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} - \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} = \mathbf{$$

## Формулы

Уравнения Максвелла в дифференциальной форме

$$rot \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}. \tag{I}$$

$$\operatorname{rot} \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}.$$
 (II)

$$\operatorname{div} \mathbf{D} = \rho. \tag{III}$$

$$\operatorname{div} \mathbf{B} = 0. \tag{IV}$$

## Формулы

Уравнения Максвелла в интегральной форме

$$\oint_{L} \mathbf{H} \, d\mathbf{l} = \int_{S} (\mathbf{J} + \mathbf{J}_{cM}) \, d\mathbf{S} = \int_{S} \left( \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) d\mathbf{S} \quad (I')$$

$$\oint_{L} \mathbf{E} \, \mathbf{dI} = -\frac{\partial}{\partial t} \int_{S} \mathbf{B} \, \mathbf{dS} \qquad (II')$$

$$\oint_{S} \mathbf{D} \, d\mathbf{S} = \int_{V} \rho \, dV \qquad (III')$$

$$\oint \mathbf{B} \, d\mathbf{S} = 0 \qquad (IV')$$

#### Задача

В вакууме существует электромагнитное поле, гармонически изменяющееся во времени.

В некоторой точке пространства вектор  $E = 130 \cdot \cos(2\pi \cdot 10^{10} t) I_v$ .

Определить плотность тока смещения в данной точке.

#### Задача

Векторное поле изменяется в пространстве и во времени по закону

$$\mathbf{H} = 6x \cos \omega t \, \mathbf{x}_0 + 2 \exp(-2y) \sin \omega t \, \mathbf{z}_0$$

Проверить, может ли это векторное поле быть полем магнитного вектора, удовлетворяющим уравнениям Максвелла.

### Задание для самостоятельного решения

Решение должно быть выслано в день проведения семинара, только в этом случае учитывается присутствие студента. В решении обязательно должна быть показана подстановка исходных данных в формулы и учтены размерности величин.

Решение необходимо формировать в виде одного файла. Файл с решением должен иметь название в следующем формате:

Год\_месяц\_день\_ЭДиРРВ\_Семинар\_2\_группа\_ФамилияИО

Например:

2022\_03\_23\_ЭДиРРВ\_Семинар\_2\_РЛ1-41\_ИвановИИ

### Литература

#### Основная литература по дисциплине

- 1. Голубева Н.С., Митрохин В.Н. Основы радиоэлектроники сверхвысоких частот: учеб. пособие для вузов. М.: Изд-во МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2006. 486 с. ISBN 5-7038-2740-Х. Режим доступа: http://ebooks.bmstu.ru/catalog/205/book1163.html
- 2. Кугушев А.М., Голубева Н.С., Митрохин В.Н. Основы радиоэлектроники. Электродинамика и распространение радиоволн. Учеб. пособие для вузов. М.: Изд-во МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2001. 368 с.

#### Дополнительные учебные материалы

1. Сборник задач по курсу «Электродинамика и распространение радиоволн»: учеб. пособие / Баскаков С.И., Карташев В.Г., Лобов Г.Д., Филатова Е.А., Штыков В.В.; Под ред. С.И. Баскакова. М.: Высшая школа, 1981. 208 с.