

ПРАВИТЕЛЬСТВО РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ  
Федеральное государственное автономное образовательное  
учреждение высшего образования

Национальный исследовательский университет  
"Высшая школа экономики"

Московский институт электроники и математики им. А.Н. Тихонова

Департамент электронной инженерии

Дисциплина: "Электромагнитные поля и волны в современных  
телекоммуникациях"

ДОМАШНЯЯ РАБОТА

на тему:  
Электростатическое поле. Поле электрического диполя

Выполнил студент группы  
БИТ-203  
\_\_\_\_\_/Ефремов В.В./

Преподаватель:  
д.т.н., проф. Нефедов В. Н.

Москва 2023

# Содержание

1 Введение	2
2 Электростатическое поле	3
3 Поле электрического диполя	3
4 Примеры задач	4
5 Литература	7

## 1 Введение

Электромагнитное поле описывается уравнениями Максвелла. Стоит отметить, что, во-первых, уравнения зависят от системы единиц измерения (в документе используется СИ, в СГС формулировки несколько отличаются). Во-вторых, уравнения 1.1 и 1.2 эквивалентны. Первый набор уравнений порой называют микроскопическими или уравнениями в вакууме, а второй - макроскопическими или уравнениями в среде. Разница в том, что, в некотором смысле, второй набор уравнений зашивает свойства окружающей среды в поле.

Уравнения Максвелла, в вакууме:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad (1.1a)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \quad (1.1b)$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \quad (1.1c)$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \left( \mathbf{J} + \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} \right) \quad (1.1d)$$

Уравнения Максвелла, в среде:

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho \quad (1.2a)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \quad (1.2b)$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \quad (1.2c)$$

$$\nabla \times \mathbf{H} = \mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \quad (1.2d)$$

Остановимся на обозначениях.  $\mathbf{E}$  - вектор напряженности электрического поля. Показывает с какой силой поле будет действовать на пробный заряд. Измеряется в В/м.

$\mathbf{D}$  - электрическая индукция, измеряется в Кл/м<sup>2</sup>.

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} \quad (1.3)$$

где  $P$  - вектор поляризации. Зачастую можно считать, что вектор поляризации  $P$  пропорционален вектору напряженности электрического поля  $E$ . И тогда  $D = \varepsilon E$ .

$B$  - вектор магнитной индукции. Показывает с какой силой магнитное поле будет действовать на движущийся пробный заряд. Единица измерения - тесла (Тл).

$H$  - напряженность магнитного поля, измеряется в А/м.

$$H = \frac{1}{\mu_0} B - M \quad (1.4)$$

где  $M$  - намагниченность. В простейших случаях  $M$  пропорционален  $B$ , откуда получается  $B = \mu_0 \mu H$ .

$\rho$  - плотность зарядов, измеряется в Кл/м<sup>3</sup>.  $J$  - плотность тока, измеряется в А/м<sup>2</sup>.

## 2 Электростатическое поле

Электростатическое поле - поле неподвижных зарядов, или, если говорить точнее, случай когда плотность зарядов  $\rho$  не меняется во времени. Из-за стационарности во времени правые части всех уравнений кроме первого обнуляются.

Известно, что ротор градиента любой достаточно гладкой функции - нуль. Поэтому можно написать  $E = \nabla \phi$ . Иногда такая запись оказывается полезной, т.к. сводит нахождение векторного поля  $E$  к поиску скалярного.

При такой замене уравнение 1.1а превращается в

$$\Delta \phi = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \quad (2.1)$$

Если взять уравнение 1.1а, проинтегрировать по некоторому объему и применить теорему Стокса, то получится иногда полезное выражение

$$\oint_{\partial V} E \cdot dS = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_V \rho dV = \frac{Q}{\varepsilon_0} \quad (2.2)$$

Т.е. интеграл по произвольной замкнутой поверхности от напряженности электрического поля равен нормированной на  $\varepsilon_0$  сумме зарядов внутри объема ограниченного поверхностью.

## 3 Поле электрического диполя

Рассмотрим действие электрического поля на атом. Поле толкает положительно заряженную часть (ядро) в одну сторону и тянет отрицательно заряженную (облако электронов) в другую. В результате атом как бы растягивается и поворачивается. Этот эффект называется поляризацией, но давайте посмотрим на упрощенную модель - диполь.

(Физический) диполь - система из двух равных по величине и противоположных по знаку зарядов расположенных на малом расстоянии друг от друга. Взаимодействие диполя с электрическим полем описывается дипольным моментом

$$\mathbf{p} = q\mathbf{d} \quad (3.1)$$

Это вектор с направлением от отрицательного конца к положительному и длиной пропорциональной заряду. Если вектора  $\mathbf{E}$  и  $\mathbf{p}$  не параллельны, то есть ненулевой момент силы, который заворачивает диполь.

Порой рассматривают идеальный диполь. Он отличается от физического тем, что расстояние  $d$  между зарядами устремлено к нулю, и, соответственно, заряды устремлены к бесконечности чтобы сохранить конечный дипольный момент.

Если говорить о поле диполя, то его потенциал (в сферических координатах) имеет вид

$$\phi_{dip} = \frac{p \cos \theta}{4\pi\epsilon_0 r^2} \quad (3.2)$$

А само поле

$$\mathbf{E}_{dip} = \frac{p}{4\pi\epsilon_0 r^3} (2\cos\theta\mathbf{r} + \sin\theta\boldsymbol{\theta}) \quad (3.3)$$

Стоит отметить, что потенциал диполя убывает как  $r^{-2}$ . Для сравнения, потенциал точечного заряда убывает как  $r^{-1}$ . Соответственно, напряженность поля диполя убывает как куб, а точечного заряда как квадрат. Эта закономерность продолжается, если рассмотреть более сложные аналоги диполя - квадруполь (система из четырех зарядов в вершинах квадрата, потенциал убывает как  $r^{-3}$ ), октополь (восемь зарядов расположенных в вершинах куба, потенциал убывает как  $r^{-4}$ ).

## 4 Примеры задач

**Задача 1.** [1, р. 76, Problem 2.12] Найдите напряженность электрического поля внутри равномерно заряженного шара с плотностью заряда  $\rho$ .

В этой задаче крайне полезна формула 2.2. Из-за сферической симметрии вектор напряженности  $\mathbf{E}$  может зависеть только от расстояния до центра шара. Возьмем в качестве области  $V$  шар радиуса  $r$ . Т.к.  $\mathbf{E}$  постоянна на границе шара, то интеграл по границе - это просто произведение  $E$  на площадь границы.

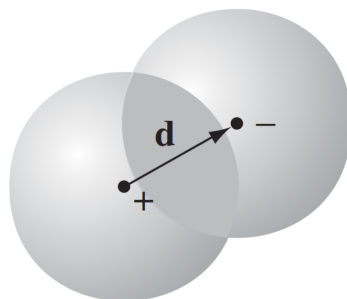
$$\oint_{\partial V} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = E(r) \cdot (4\pi r^2) = \frac{1}{\epsilon_0} \int_V \rho dV = \frac{4\pi r^3 \rho}{3\epsilon_0} \quad (4.1)$$

Откуда

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{\rho \mathbf{r}}{3\epsilon_0} \quad (4.2)$$

□

**Задача 2.** [1, р. 76, Problem 2.18] Два шара радиуса  $R$  каждый равномерно заряжены с плотностями заряда  $+\rho$  и  $-\rho$  и расположены так, что частично пересекаются. Покажите что в области пересечения поле постоянно и найдите его значение.



Возьмем произвольную точку в пересечении и обозначим  $r_+$  и  $r_-$  - радиус-вектора до этой точки из центров шаров. Поля создаваемые каждым из шаров известны из предыдущей задачи  $E_+(r_+) = \frac{\rho r_+}{3\epsilon_0}$ ,  $E_-(r_-) = \frac{\rho r_-}{3\epsilon_0}$ . И ответом будет их суперпозиция.

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{(\mathbf{r}_+ - \mathbf{r}_-)\rho}{3\epsilon_0} = \frac{\rho \mathbf{d}}{3\epsilon_0} \quad (4.3)$$

Где  $\mathbf{d}$  - вектор от центра положительно заряженного шара до центра отрицательно заряженного.  $\square$

**Задача 3.** [1, р. 164, Problem 3.50(a)] Пусть распределение зарядов  $\rho_1$  создает потенциал  $\phi_1$ , а заряды  $\rho_2$  -  $\phi_2$ . Покажите что

$$\int_{R^3} \rho_1 \phi_2 dV = \int_{R^3} \phi_1 \rho_2 dV \quad (4.4)$$

Докажем одно вспомогательное утверждение. Пусть  $f$  и  $g$  - скалярные поля, тогда

$$\nabla \cdot (f \nabla g) = \nabla f \cdot \nabla g + f \Delta g \quad (4.5)$$

Действительно,

$$\begin{aligned} \nabla \cdot (f \nabla g) &= \nabla \cdot \left( f \sum_i \frac{\partial g}{\partial x_i} \mathbf{x}_i \right) = \sum_i \frac{\partial}{\partial x_i} \left( f \frac{\partial g}{\partial x_i} \right) = \\ &= \sum_i \left( \frac{\partial f}{\partial x_i} \frac{\partial g}{\partial x_i} + f \frac{\partial^2 g}{\partial x_i^2} \right) = \nabla f \cdot \nabla g + f \Delta g \end{aligned} \quad (4.6)$$

Перейдем теперь к исходной задаче. Рассмотрим следующий интеграл

$$\begin{aligned} \int \mathbf{E}_1 \cdot \mathbf{E}_2 dV &= \int \nabla \phi_1 \cdot \nabla \phi_2 dV = \int (\nabla \cdot (\phi_1 \nabla \phi_2) - \phi_1 \Delta \phi_2) dV = \\ &= \int_{\partial V} \phi_1 \nabla \phi_2 dS - \int_V \phi_1 \Delta \phi_2 dV = - \int_V \phi_1 \frac{\rho_2}{\epsilon_0} dV \end{aligned} \quad (4.7)$$

Здесь стоит пояснить почему интеграл по границе обращается в нуль. Мы интегрируем по всему пространству, поэтому граница - это бесконечно

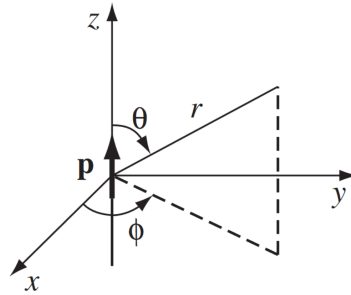
удаленные точки. Потенциал определяется с точностью до аддитивной константы и мы, для удобства, берем константу такой, чтобы на бесконечности потенциал обращался в нуль.

С другой стороны, все выкладки в 4.7 симметричны относительно 1 и 2. Поэтому, домножая на  $-\varepsilon_0$ , получаем

$$\int_{R^3} \rho_1 \phi_2 dV = \int_{R^3} \phi_1 \rho_2 dV \quad (4.8)$$

□

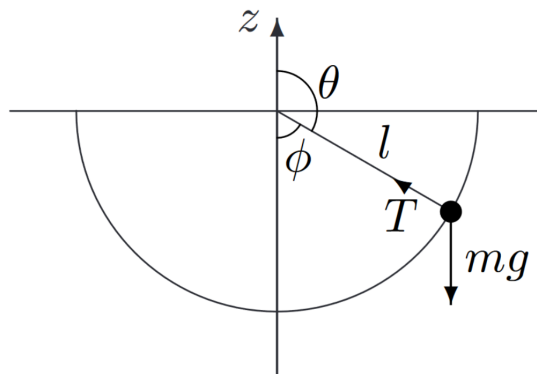
**Задача 4.** [1, p. 166, Problem 3.56] Идеальный электрический диполь расположен в начале координат и направлен вверх (по оси  $Oz$ ). Под действием поля диполя покоящийся точечный заряд расположенный на плоскости  $xOy$  начинает двигаться. Покажите что он будет двигаться по полукруглой траектории подобно маятнику.



Из 3.3 следует, что на заряд будет действовать сила

$$\mathbf{F} = \frac{qp}{4\pi\varepsilon_0 r^3} (2\cos\theta \mathbf{r} + \sin\theta \boldsymbol{\theta}) \quad (4.9)$$

Рассмотрим математический маятник и покажем, что в нем, с точностью до константы, сила такая же.



Прежде всего, из закона сохранения энергии получается

$$mgl\cos\phi = \frac{mv^2}{2} \quad (4.10)$$

Из второго закона Ньютона (в проекции на радиальную ось)

$$m\frac{v^2}{l} = T - mg\cos\phi \quad (4.11)$$

Выражая  $T$  из 4.11 и подставляя  $v^2$  из 4.10, получаем

$$T = 3mg\cos\phi = -3mg\cos\theta \quad (4.12)$$

На маятник действует всего две силы - тяжести и натяжения подвеса. Суммарная сила действующая на маятник

$$\mathbf{F} = -T\mathbf{r} - mg\mathbf{z} = 3mg\cos\theta\mathbf{r} - mg(\cos\theta\mathbf{r} - \sin\theta\boldsymbol{\theta}) = mg(2\cos\theta\mathbf{r} + \sin\theta\boldsymbol{\theta}) \quad (4.13)$$

Выражения 4.9 и 4.13 очень похожи, они отличаются только константой. Первое описывает силу, которая действует на заряд в поле диполя, а второе - силу действующую на маятник. Т.к. силы одинаковы, то и траектории будут одинаковы. Поистине прелестный результат!  $\square$

## 5 Литература

- [1] David J Griffiths. *Introduction to electrodynamics; 4th ed.* Pearson, Boston, MA, 2013. Re-published by Cambridge University Press in 2017.