

Санкт-Петербургский государственный электротехнический университет
“ЛЭТИ”

кафедра физики

ОТЧЕТ
по лабораторно-практической работе № 1
ИССЛЕДОВАНИЕ ЭЛЕКТРОСТАТИЧЕСКОГО ПОЛЯ
МЕТОДОМ МОДЕЛИРОВАНИЯ В ПРОВОДЯЩЕЙ СРЕДЕ

Выполнил Бусаров А.Н
Факультет КТИ
Группа № 2305

Преподаватель

Оценка лабораторно-практического занятия					
Выполнение ИДЗ	Подготовка к лабораторной работе	Отчет по лабораторной работе	Коллоквиум		Комплексная оценка

“Выполнено” “ ____ ” _____

Подпись преподавателя _____

Санкт-Петербург
2023

ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА № 1

ИССЛЕДОВАНИЕ ЭЛЕКТРОСТАТИЧЕСКОГО ПОЛЯ МЕТОДОМ МОДЕЛИРОВАНИЯ В ПРОВОДЯЩЕЙ СРЕДЕ

Цель работы: исследование конфигурации электростатического поля; построение эквипотенциалей и линий напряженности для заданной формы электродов; приобретение навыков в применении теоремы Гаусса на примере определения емкости системы по экспериментально найденному распределению поля.

Приборы и принадлежности: пантограф с зондом, измерительная схема, лист чистой бумаги.

Общие сведения.

Электростатическое поле определено, если в каждой точке пространства известны величина и направление вектора напряженности E или значение потенциала φ этого поля. В первом случае мы имеем дело с векторным представлением поля, во втором - со скалярным. Между этими представлениями существует связь, выражающаяся соотношением:

$$E = - \operatorname{grad} \varphi \quad (1.1)$$

В диэлектриках электростатическое поле характеризуется вектором электрического смещения (электрической индукции) $D = \varepsilon \varepsilon_0 E$, который удовлетворяет теореме Гаусса:

$$\oint_S D dS = Q$$

где Q - суммарный свободный заряд, заключенный в объеме, ограниченном поверхностью S . Для однородного диэлектрика

$$\oint_S E dS = \frac{Q}{\varepsilon \varepsilon_0} \quad (1.2)$$

Электрическое поле потенциально, т.е. работа электрических сил по перемещению заряда не зависит от формы траектории; работа по замкнутому пути равна нулю. Математически это соответствует тому, что циркуляция вектора напряженности электростатического поля также равна нулю:

$$\oint_L E dl = 0 \quad (1.3)$$

Соотношения (1.2) и (1.3) дают исчерпывающее описание свойств электростатического поля. В данной работе рассматриваются две типичные задачи электростатики: определение φ и E поля заданного распределения зарядов и вычисление емкости системы проводников.

Во многих случаях прямой расчет электростатического поля заменяют его моделированием. Наиболее удобной моделью является электрическое поле в проводящей среде.

Если электроды, к которым приложена разность потенциалов, помещены в проводящую среду, то в межэлектродном пространстве возникает электрический ток, плотность которого j связана с напряженностью E электрического поля, установившегося в среде, законом Ома:

$$j = \gamma E, \quad (1.4)$$

где γ - удельная проводимость среды. Таким образом, линии тока (траектории движения носителей тока в проводящей среде) совпадают с линиями напряженности электрического поля. В отсутствие сторонних сил линии тока будут перпендикулярны поверхностям равного потенциала, следовательно, соотношение (1.1) справедливо и для электрического поля в проводящей среде.

Продолжая аналогию, можно для электрического поля в проводящей среде найти соотношение, подобное теореме Гаусса (1.2). Если не рассматривать перенос заряда сторонними силами, то из очевидного выражения:

$$I = \oint_S j dS,$$

где I - ток, текущий от электрода; S - замкнутая поверхность, охватывающая электрод, приходим к соотношению:

$$\oint_S \vec{E}_j dS = \frac{I}{\gamma},$$

подобному (1.2). Потенциальный характер электрического поля в проводящей среде иллюстрируется соотношением:

$$\oint_L j dl = 0,$$

которое легко доказать, вычисляя, например, циркуляцию вектора j по замкнутому контуру L , расположенному на эквипотенциальной поверхности. Учитывая (1.4), получим подобное (1.3) выражение

$$\oint_L E_j dl = 0.$$

На основании подобия свойств векторов E и E_j можно сделать вывод о возможности моделирования электростатического поля электрическим полем в проводящей среде, если соблюдается подобие формы и расположения электродов в пространстве. Масштабные коэффициенты проводящей модели вычисляются из сопоставления тока I и заряда Q , а также удельной проводимости γ и абсолютной диэлектрической проницаемости $\epsilon\epsilon_0$ модели и электростатического аналога с учетом их размеров.

Электрическое поле проводящей модели определяют, измеряя распределение потенциалов в ней, после чего, используя (1.1), рассчитывают поле вектора напряженности.

Емкость системы электродов можно определить прямым измерением сопротивления проводящей среды между электродами. Можно показать, что

$$C = \frac{\epsilon\epsilon_0}{\gamma \cdot R},$$

где R - сопротивление проводящей среды. Можно также вычислить емкость электродов с использованием теоремы Гаусса, учитывая, что $C = \frac{Q}{U}$ (U - разность потенциалов между электродами). Получаем для определения емкости

$$C = \frac{\epsilon\epsilon_0 \cdot \oint_S \vec{E}_j \cdot dS}{U}, \quad (1.5)$$

где поток вектора E_j вычисляется по поверхности, охватывающей электрод моделируемой системы; U - напряжение между электродами модели; ϵ - проницаемость моделируемого диэлектрика. Соотношение (1.5) удобно тем, что в

качестве поверхности S берется определенная на модели эквипотенциальная поверхность.

Методика измерений.

В настоящей работе моделируется плоское поле, т.е. такое, потенциал и напряженность которого зависят от двух координат. Плоским являются, например, поле двухпроводной линии или же поле, образованное заряженной плоскостью и проводником. Для описания таких полей достаточно найти распределение в плоскости, перпендикулярной к электродам, тогда полная картина поля образуется смещением полученного сечения вдоль оси, перпендикулярной к этому сечению.

В экспериментальной установке воспроизводится сечение системы электродов, формирующих один из возможных вариантов плоского поля. В качестве проводящей среды используется проводящая бумага. Электрическая схема измерительной установки приведена на рис.1.1.

Схема представляет собой мост постоянного тока, одно плечо которого образовано сопротивлениями участков ab и bc потенциометра $R1$ между его концевыми и подвижными контактами; другое плечо - сопротивления участков проводящей бумаги (1) между зондом (2) и электродами.

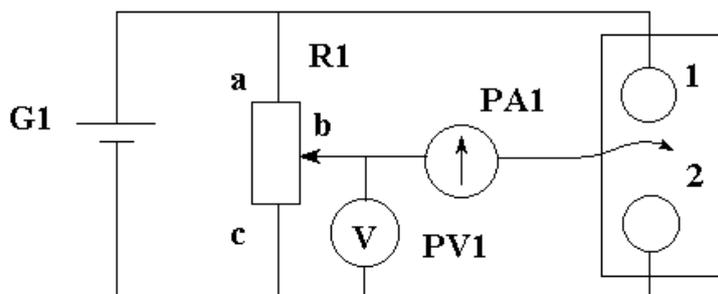


Рис. 1.1.

В диагональ моста включен микроамперметр $PA1$. Ток в диагонали моста равен нулю, когда падение напряжения на участке bc резистора $R1$ равно разности потенциалов между зондом и нижним по схеме электродом. Потенциал одного электрода принимается равным нулю. Перемещая зонд по листу проводящей бумаги, можно исследовать распределение потенциала на поверхности листа. С помощью пантографа координаты зонда переносятся на чистый лист бумаги, закрепленный под вторым плечом пантографа. Если отмечать точки, соответствующие одному и тому же падению напряжения на участке bc резистора $R1$, а затем менять его с заданным шагом $\Delta\varphi$, то в результате получится карта эквипотенциалей с шагом $\Delta\varphi$. Примерный вид карты поля около одного из электродов моделируемой системы приведен на рис. 1.2.

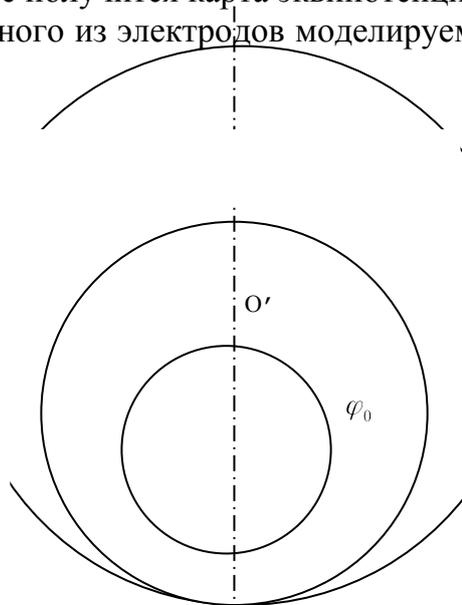




Рис. 1.2.

Для построения линий напряженности (силовых линий) используется следующий прием. Вначале проводят линию OO' (рис.1.2), соединяющую электроды, так, чтобы она совпадала с осью симметрии поля. От точки O вдоль контура электрода откладывают отрезок $O - O_1$, равный кратчайшему расстоянию $O1$ от точки O до эквипотенциали φ_1 , и получают точку O_1 .

Затем от точки O_1 откладывают отрезок $O_1 - O_2$, равный кратчайшему расстоянию O_11_1 от точки O_1 до эквипотенциали φ_2 и получают точку O_2 и т.д. Последней точкой на контуре электрода будет та, от которой откладывается отрезок, накрывающий точку O' , диаметрально противоположную точке O . Аналогичное построение проводят от точки O в другую сторону. Разделив указанным образом ближайшую к электроду эквипотенциаль, через полученные точки $1_1, 1_2, \dots$ проводят перпендикулярные к ней отрезки до пересечения со следующей эквипотенциалью. Когда будут разделены все эквипотенциали карты поля, полученные точки следует соединить плавными линиями, соблюдая их ортогональность эквипотенциальным линиям в точках пересечения.

Для вычисления емкости, приходящейся на единицу длины рассматриваемых электродов, необходимо с помощью формулы (1.2) рассчитать поток вектора напряженности через поверхность, охватывающую единицу длины электрода. Для этого следует представить, что ближайшая к электроду замкнутая эквипотенциаль является цилиндром, образующая которого перпендикулярна плоскости листа. Полагая напряженность поля в пределах каждого из отрезков Δl_i примерно одинаковой, можно вычислить поток $\Delta\psi_i$ вектора E_i через i -й элемент поверхности цилиндра:

$$\Delta\psi_i = E_i \cdot h \cdot \Delta l_i,$$

где h - высота цилиндра, Δl_i - длина отрезка эквипотенциали, измеряемая по карте поля E_i определяется по формуле

$$E_i = \frac{\varphi_0 - \varphi}{\Delta r_i}, \quad (1.6)$$

Δr_i - расстояние между соответствующими отрезками электрода и ближайшей к нему эквипотенциалью; $(\varphi_0 - \varphi)$ - разность потенциалов между электродом и ближайшей к нему эквипотенциалью. Заряд, заключенный внутри замкнутой поверхности цилиндра, вычисляется по теореме Гаусса суммированием потоков $\Delta\psi_i$ через все элементы поверхности цилиндра:

$$Q = \varepsilon\varepsilon_0 \sum_i \Delta\psi_i.$$

Последнее соотношение используется для нахождения емкости единицы длины (погонной емкости) моделируемой системы:

$$C_h = \frac{C}{h} = \left(\frac{\varepsilon \varepsilon_0 \cdot (\varphi_0 - \varphi_1)}{U} \right) \cdot \sum_i \frac{\Delta l_i}{\Delta r_i}. \quad (1.7)$$

№2 Запишите, сформулируйте и объясните закон Кулона. Единица измерения заряда в СИ.

Закон Кулона утверждает, что сила взаимодействия между двумя точечными зарядами пропорциональна произведению их зарядов и обратно пропорциональна квадрату расстояния между ними. Формула закона Кулона выглядит следующим образом:

$$F = k * (q_1 * q_2) / r^2$$

где F - сила взаимодействия, q₁ и q₂ - заряды двух точечных зарядов, r - расстояние между ними, k - постоянная Кулона, которая зависит от единиц измерения.

Единица измерения заряда в СИ - это кулон. Она определяется как количество электричества, прошедшее через проводник за одну секунду при силе тока в один ампер.

№32 Чему равна сила, действующая на точечный заряд, помещенный в центр равномерно заряженной сферы?

Если поместить точечный заряд в центр равномерно заряженной сферы, то на него не будет действовать никакая сила, так как электрическое поле в этой точке равно нулю.

Сила, действующая на точечный заряд, помещенный в центр равномерно заряженной сферы, равна нулю.