Электромагнитные поля и волны

Лекция 1

поля

- гравитационное (через гравитоны, которые теоретически должны быть, экспериментально не обнаружены, они энергетически слабые);
 - 2) электромагнитное (через у-кванты (фотоны));
- сильное (через π-мезоны взаимодействуют нуклоны в составе ядра);
 - 4) слабое (бозоны)

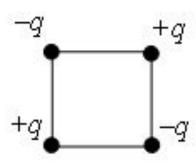
Элементарные модели зарядовых систем (именно зарядовые системы и выступают источником электромагнитного поля):

- 1) Точечный заряд используется, если размерами заряженного тела можно пренебречь. Поле $E=k\,rac{q}{r^2}\,,\; E\simrac{1}{r^2}\,.$
- 2) Диполь (рис. 1.1) система двух жестко связанных точечных зарядов. Характеризуется дипольным моментом $\vec{p} = q\vec{l}$.

Поле на оси диполя, на большом удалении от него:

$$E = \Delta \left(k \frac{q}{r^2} \right) = 2k \frac{q}{r^3} \cdot \Delta r = 2k \frac{p}{r^3}, \ E \sim \frac{1}{r^3}.$$

3) квадруполь (рис. 1.2).



Ваконы сохранения:

- Какие бы изменения не происходили в замкнутой системе, выполняется закон сохранения заряда. $\left|\sum_i q_i = const\right|$.
- Заряд остается инвариантной величиной по отношению к переходу из одной системы отсчета в другую. q = inv.

Силовые характеристики электромагнитного поля:

 \vec{E} — напряженность электрического поля — характеризует поле свободных и связанных зарядов (измеряется в B/m).

 $ec{D}$ — индукция электрического поля — характеризует поле свободных зарядов

в случае слабых полей: $\vec{D}=\pmb{\varepsilon}\pmb{\varepsilon}_0\vec{E}$, где $\pmb{\varepsilon}-$ диэлектрическая проница- емость среды, $\pmb{\varepsilon}_0-$ электрическая постоянная.

 $|ec{E}|$ показывает, с какой силой электрическое поле действует на единичный точечный заряд.

 \vec{H} — напряженность магнитного поля — характеризует поле макр отоков (измеряется в A/м).

 \vec{B} — индукция магнитного поля — характеризует поле микро- и макротоков (измеряется в Тл).

в случае слабых полей: $\vec{B} = \mu \mu_0 \vec{H}$, где μ — магнитная проницаемость среды, μ_0 — магнитная постоянная.

Энергетические характеристики электромагнитного поля

 φ — электр остатический потенциал — энер гетическая характеристика электрического поля (измеряется в В).

 \vec{A} — векторный потенциал — энергетическая характеристика магнитного поля (измеряется в Тл/м²).

Полная сила, действующая на точечный заряд со стороны электромагнитного поля $\vec{F} = q \cdot (\vec{E} + \vec{\upsilon} \times \vec{B})$, так называемая обобщенная сила Лоренца, куда входит и сила Кулона $\vec{F}_{\kappa} = q \cdot \vec{E}$, и обычная сила Лоренца $\vec{F}_{\kappa} = q \cdot [\vec{\upsilon}, \vec{B}]$.

Графическое представление электромагнитного поля

Векторное поле, например, \vec{E} изображается в виде так называемых силовых линий: вектор \vec{E} направлен по касательной в каждой точке линии, густота силовых линий характеризует величину E. На рис. 1.5:

 $E_1 < E_2 < E_3$.

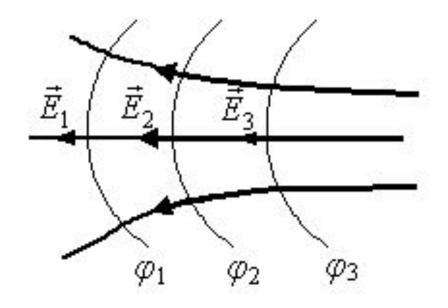


Рис. 1.5

Дифференциальные и интегральные характеристики полей

Дифференциальные характеристики электромагнитного поля

Оператор Набла:
$$\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}\right) = \vec{i} \frac{\partial}{\partial x} + \vec{j} \frac{\partial}{\partial y} + \vec{k} \frac{\partial}{\partial z}$$
.

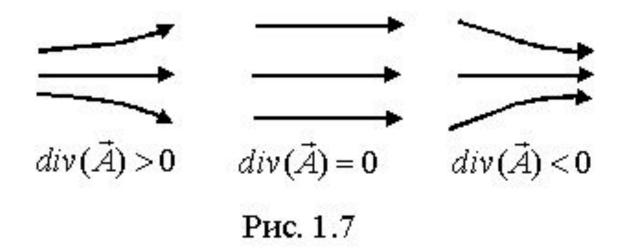
1. Градиент:
$$\nabla \varphi = grad(\varphi) = \vec{i} \frac{\partial \varphi}{\partial x} + \vec{j} \frac{\partial \varphi}{\partial y} + \vec{k} \frac{\partial \varphi}{\partial z}$$
. Градиент скалярной

функции φ показывает направление наибыстрейшего изменения этой функции в пространстве.

В случае электростатического поля связь напряженности и потенциала следующая: $\vec{E} = -\nabla \varphi$ (связь векторного и скалярного полей) (рис. 1.5).

2. Дивергенция:
$$\nabla \vec{A} = div(\vec{A}) = \frac{\partial A_{\chi}}{\partial x} + \frac{\partial A_{y}}{\partial y} + \frac{\partial A_{z}}{\partial z}$$
. Дивергенция вектор-

ной функции \vec{A} — скалярная величина, она показывает расхождение линий векторного поля \vec{A} (рис. 1.7).



3. Pomop:
$$\nabla \times \vec{A} = rot(\vec{A}) = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ A_x & A_y & A_z \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z} \right) \cdot \vec{i} - \vec{i}$$

$$-\left(\frac{\partial A_z}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial z}\right) \cdot \vec{j} + \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}\right) \cdot \vec{k} .$$

Ротор векторной функции \vec{A} — векторная величина, указывающая «направление и степень закрутки» линий поля \vec{A} (рис. 1.8).

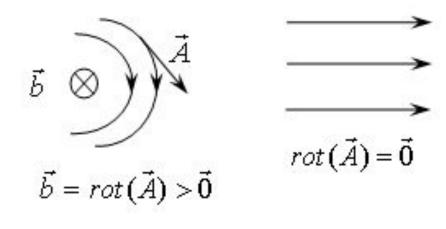


Рис. 1.8

Вторые производные полей

1) Оператор Лапласа применен к скалярной функции φ

$$\nabla \cdot (\nabla \varphi) = \Delta \varphi = \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial z^2}.$$

2)
$$\nabla \times (\nabla \varphi) = (\nabla \times \nabla) \cdot \varphi = \vec{0}$$
, или $rot (grad (\varphi)) = \vec{0}$.

Теорема: Если ротор какого-либо вектора \vec{A} равен нулю, то обязательно существует такое скалярное поле φ , что $\vec{A} = grad(\varphi)$.

3)
$$\nabla \cdot (\nabla \vec{A})$$
, или $grad(div(\vec{A})) = \left(\frac{\partial^2 A_x}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 A_y}{\partial y \cdot \partial x} + \frac{\partial^2 A_z}{\partial z \cdot \partial x}\right) \cdot \vec{i} + \dots$

4) $\nabla \cdot (\nabla \times \vec{A}) = 0$, или $div(rot(\vec{A})) = 0$.

Теорема: Если дивергенция некоторого векторного поля \vec{B} равна нулю, то существует такое векторное поле \vec{A} , что $rot(\vec{A}) = \vec{B}$.

5) $\nabla \times (\nabla \times \vec{A}) = \nabla \cdot (\nabla \vec{A}) - \nabla^2 \vec{A}$ (согласно правилу разложения вложенного векторного произведения).

Интегральные характеристики электромагнитного поля

1. Циркуляция — произведение средней касательной компоненты поля умноженной на длину контура, т. е. $C_E = E_l \cdot l = E \cdot l \cdot \cos \varphi$ (рис. 1.9).

В общем виде:
$$\left|C_{E} = \oint_{(l)} \vec{E} d\vec{l} = \oint_{(l)} E_{dl} \cdot dl$$
,

здесь $\underline{\mathbb{E}}_{dl}$ — проекция $\vec{\mathbb{E}}$ на направление dl .

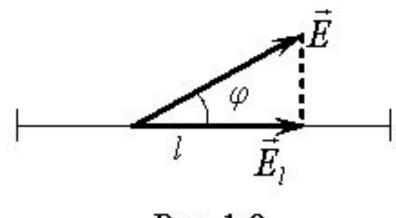
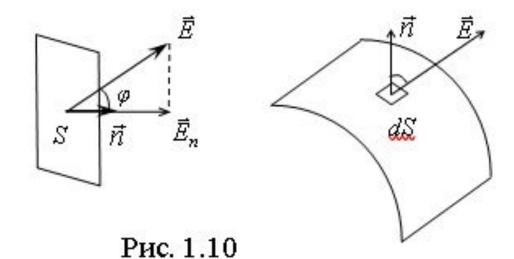


Рис. 1.9

2. $\Pi o m o \kappa$ — это произведение средней нормальной компоненты поля на площады площадки, т. е. $\Phi_E = E_n \cdot S = E \cdot S \cdot \cos \varphi$ (рис. 1.10).

В общем виде: $\Phi_{\vec{E}}=\int\limits_{(S)}\vec{E}d\vec{S}=\int\limits_{(S)}E_n\cdot dS$, здесь E_n – проекция \vec{E} на

направление нормали \vec{n} .



Теорема Гаусса

$$\oint_{(S)} \vec{A} \cdot d\vec{S} = \int_{(V)} \nabla \vec{A} \cdot dV.$$

Теорема Стокса

$$\oint_{(l)} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_{(S)} (\nabla \times \vec{B}) \cdot d\vec{S}.$$

поток векторного поля \vec{A} через произвольную замкнутую поверхность S равен интегралу от дивергенции этого поля по объему, ограниченному данной поверхностью.

циркуляция в екторного поля \vec{B} по произвольному замкнутому контуру равна потоку ротора этого поля через поверхность, ограниченную данным контуром.