

Содержание

0. Вводная лекция	3
1. Современная физическая картина мира. Кинематика материальной точки	3
2. Кинематика материальной точки	5
3. Кинематика вращательного движения. Динамика материальной точки	7
Движение по окружности	7
Законы Ньютона	10
4. Импульс. Закон сохранения импульса.	10
Силы в механике. Сила гравитационного взаимодействия	11
Вес тела	12
Силы трения	12
Как можно измерить массу тел?	12
5. Вращательное движение. Моменты силы и импульса	13
6. Гироскоп. Механическая работа.	16
Гироскоп	17
Механическая работа	17
7. Закон сохранения энергии.	18
8. Тепловые явления.	20
9. Электрическое поле в вакууме	21
Электромагнитное взаимодействие	21
Теорема Гаусса-Остроградского	25
10. Теорема Гаусса	25
11. Теорема о циркуляции. Потенциальное векторное поле.	27
12. Диполь. Электрическое поле в диэлектрике и проводнике.	30
13. Электрическое поле в диэлектриках и проводниках. Конденсаторы	33
Поляризованность	33
Теорема Гаусса для вектора поляризованности	33

Взаимосвязи q' и q (σ' и σ)	33
Электрическое смещение (электрическая индукция)	34
Граничные условия	34
Конденсатор	35
Х. Программа экзамена в 2024/2025	36
У. Решение задач из сборника	38
Электромагнетизм	38

0. Вводная лекция

Задается вопрос: зачем обучающимся программистам нужна физика в учебном плане?

Приводятся цитаты Л. Богуславского, одного из крупнейших IT инвесторов, и Б. Страуструпа, которые считают, что такие фундаментальные дисциплины, как математика, физика, иностранный язык, способствуют развитию мышления человека

Такие компании, как Bell Labs и IBM создали прорывные изобретения в области физики, на основе которых построены компьютерные технологии

В 3-ем семестре курс физики будет состоять из классической механики и основ электричества

В 4-ом семестре будут темы магнетизма, колебаний, волн и волновых процессов

В 5-ом семестре будут рассматриваться оптика, основы квантовой физики и квантовые вычисления

Занятия состоят из лекций, практических и лабораторных занятий. Всего в 3-ем семестре будут 5 лабораторных работ

1. Современная физическая картина мира. Кинематика материальной точки

План лекции

- Историческая справка
- Методы и модели в физике
- Изучаемые объекты
- Физика и другие науки
- Фундаментальные взаимодействия
- Кинематика материальной точки. Начало

Физика - раздел естествознания, изучающий свойства и формы движения материи. Под материей понимают вещество и поля.

Научный метод: сначала проводятся наблюдения и эксперименты, из которых выдвигается гипотеза и ищется адекватная математическая модель, эта гипотеза проверяется, и если она подтверждается, то формируется *теория*

Пример - открытие Нептуна: в 1781-1845 годах наблюдались аномалии в движении Урана, в 1845 проведение расчетов координат новой планеты, а в 1846 обнаружилась новая планета

Принцип соответствия (Н. Бор, 1923 г.) - каждая новая теория должна включать предыдущую как частный случай

Изучаемые объекты: вселенная, галактики, звездные системы и планеты, экосистемы, макротела, молекулы, атомы, ядра, элементарные частицы

Всего в физике существуют 4 фундаментальных взаимодействия:

Взаимодействие	Квант поля	Область взаимодействия
Гравитационное	гравитон	масса
Электромагнитное	фотон	все заряженные частицы, атомы, электротехника
Слабое	бозон	радиоактивный распад
Сильное	глюон	атомные ядра, фундаментальные частицы

Механика - раздел физики, изучающий механическое движение, то есть движение тел в пространстве и времени. Механическое движение тел **ОТНОСИТЕЛЬНО**.

	$\ll 3 \cdot 10^8$ м/с	$\approx 3 \cdot 10^8$ м/с
$\gg 1$ нм	Классическая	Релятивистская
$\ll 1$ нм	Квантовая	Квантовая теория поля

Материальная точка - тело, размерами которого можно пренебречь в условиях данной задачи

Абсолютно твердое тело (АТТ) - система материальных точек, расстояние между которыми не меняется в процессе движения (деформации в процессе движения пренебрежимо малы)

Тело отсчета - тело, относительно которого определяется положение других тел в пространстве

Система отсчета - совокупность тела отсчета, связанной с ним системы координат и синхронизированных между собой часов

Степени свободы - число независимых скалярных величин, однозначно определяющих положение тела в пространстве

Материальная точка: 3 степени свободы

Система N материальных точек: $3N$ степени свободы

АТТ: 6 степеней свободы

Система единиц (le System International d'unités), 1960

$[t] = \text{с}$ $[S, l] = \text{м}$

7 основных единиц:

$[S] = \text{м}$ $[T] = \text{К}$

$[m] = \text{кг}$ $[v] = \text{моль}$

$[t] = \text{с}$ $[l] = \text{Кд}$

$[q] = \text{Кл}$

Изначально все физические единицы основывались на материальных предметах, из-за которых точности единиц была низкой, но недавно все единицы были переопределены на основе физических констант.

В природе нет абсолютно точных вычислений. Измерение любой физической величины без погрешности не имеет смысла!

2. Кинематика материальной точки

План лекции

- Основные способы описания движения
- Основные понятия кинематики
- Кинематика поступательного и вращательного движения
- Прямая и обратная задачи кинематики
- Численные методы при решении задач

Def. Кинематика - раздел механики, изучающий движение тел, независимо от причин, вызывающих это движение.

Def. Траектория - линия, по которой движется материальная точка в пространстве

Def. Путь - длина траектории

Def. Перемещение - вектор, проведенный из начальной точки в конечную

Способы описания движения

Векторный способ

Координатный способ

Естественный (траекторный) способ

Положение точки может быть однозначно определено с помощью радиус-вектора

Положение точки может быть однозначно определено с помощью трех скалярных координат

Положение точки определяется дуговой координатой

Векторный способ

\vec{r}_1, \vec{r}_2 - радиус-векторы, определяющие положения материальной точки в 1 и 2

$\Delta \vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$ - перемещение материальной точки

Def. Скорость - векторная физическая величина, характеризующая быстроту перемещения материальной точки

Средняя скорость - $\langle \vec{v} \rangle = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$

Мгновенная скорость - $\vec{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt}$

Средняя путевая скорость - $v_{\text{ср}} = \frac{\Delta S}{\Delta t}$

Def. Ускорение - векторная физическая величина, характеризующая быстроту изменения скорости материальной точки

Среднее ускорение - $\langle \vec{a} \rangle = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}$

Мгновенное ускорение - $\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{d\vec{v}}{dt}$

Координатный способ

В координатном способе положение точки описано 3 координатами x, y, z (в данном случае в ДПСК)

$$|r| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

$$\vec{r}(t) = r_x(t)\vec{i} + r_y(t)\vec{j} + r_z(t)\vec{k} = x(t)\vec{i} + y(t)\vec{j} + z(t)\vec{k}$$

$$\vec{v}(t) = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\vec{i} + \frac{dy}{dt}\vec{j} + \frac{dz}{dt}\vec{k}$$

$$\vec{v}(t) = v_x(t)\vec{i} + v_y(t)\vec{j} + v_z(t)\vec{k}$$

$$|\vec{v}| = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}$$

Прямая задача:

$$\vec{r}(t), x(t), y(t), z(t) \longrightarrow \vec{v}(t), \vec{a}(t), v_x, v_y, v_z, a_x, a_y, a_z$$

Решением является дифференцирование

Обратная задача:

$$\vec{a}(t), a_x, a_y, a_z \longrightarrow \vec{v}(t), \vec{r}(t), x(t), y(t), z(t)$$

Для обратной задачи решением является интегрирование

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} \quad d\vec{r} = \vec{v}dt \quad \Delta \vec{r} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{v}dt$$

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \Delta \vec{r} = \vec{r}_0 + \int_{t_1}^{t_2} \vec{v}dt$$

Аналогично для ускорения

Численное решение ОДУ (обыкновенного дифференциального уравнения) $\frac{dy}{dx} = f(x, y)$ на отрезке $[x_0, x_n]$ при условии $y(x_0) = y_0$

Разбиваем отрезок $[x_0, x_n]$ на конечное число частей введением узловых точек

$$\text{Шаг разбиения: } h = \frac{x_N - x_0}{N}$$

По определению производной $\frac{dy}{dx} = \frac{y_{i+1} - y_i}{h}$, из этого:

$$\text{Формула Эйлера: } y_{i+1} = y_i + hf(x_i, y_i)$$

$$dy = f(x, y)dx$$

$$\Delta y = y_{i+1} - y_i = \int_{x_i}^{x_{i+1}} f(x, y)dx$$

Естественный (траекторный) способ

Если траектория точки заранее известна, то положение точки задается дуговой координатой $l(t)$

$$\vec{v} = v_\tau \vec{\tau} \quad v_\tau \frac{dl}{dt} |\vec{\tau}| = 1$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{dv_\tau}{dt} \vec{\tau} + \frac{d\vec{\tau}}{dt} v_\tau \quad \frac{d\vec{\tau}}{dt} = \frac{d\vec{\tau}}{dl} \cdot \frac{dl}{dt} = \frac{d\vec{\tau}}{dl} v_\tau$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{dv_\tau}{dt} \vec{\tau} + \frac{d\vec{\tau}}{dt} v_\tau^2$$

$$d\tau = \tau d\alpha$$

$$dl = R d\alpha \quad d\vec{\tau} \uparrow \uparrow \vec{n}$$

R - радиус кривизны траектории

$$\vec{a} = \frac{dv_\tau}{dt} \vec{\tau} + \frac{1}{R} v_\tau^2 \vec{n} \quad \vec{a} = \vec{a}_\tau + \vec{a}_n$$

Тангенциальное ускорение отвечает за изменение модуля скорости, направлено по касательной к траектории движения

Нормальное ускорение отвечает за изменение направления вектора скорости, направлено к центру кривизны траектории

3. Кинематика вращательного движения. Динамика материальной точки

План лекции

- Угловые величины: угол поворота, угловая скорость
- Взаимосвязь между линейными и угловыми величинами
- Плоское движение
- Динамика материальной точки
- Законы Ньютона. Силы в механике
- Принципы работы акселерометра

Движение по окружности

Возьмем точку A , положение которое определим через \vec{r} . Точка A движется по окружности вокруг неподвижной оси OO'

Тогда $d\vec{r}$ - перемещение, $d\vec{\varphi}$ - элементарный угол поворота (вектор определяет в какую сторону, по часовой или против, обращается по окружности тело; вектор направлен перпендикулярно окружности)

$$|d\vec{r}| = R d\varphi = r \cdot \sin \alpha d\varphi$$

$$R = r \cdot \sin \alpha$$

$$d\vec{r} = [d\vec{\varphi} \vec{r}]$$

здесь и далее $[\vec{x} \vec{y}]$ - векторное произведение

Угловая скорость - векторная величина, показывающая как меняется угол поворота тела со временем: $\langle \omega \rangle = \frac{\Delta \varphi}{\Delta t}$ $\vec{\omega} = \frac{d\vec{\varphi}}{dt}$

Направление совпадает с направлением угла поворота $d\vec{\varphi}$: $\vec{\omega} \uparrow \uparrow d\vec{\varphi}$

Угловое ускорение - векторная величина, показывающая как меняется угловая скорость тела со временем

$$\langle \beta \rangle = \frac{\Delta \omega}{\Delta t} \quad \vec{\beta} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} = \frac{d^2 \vec{\varphi}}{dt^2}$$

Направление совпадает с направлением вектора изменения скорости $\Delta \vec{\omega}$: $\vec{\beta} \uparrow \uparrow d\vec{\omega}$

$$d\vec{r} = [d\vec{\varphi} \vec{r}]$$

$$dr = d\varphi \cdot r \cdot \sin \alpha = d\varphi \cdot R$$

$$\text{Выразим скорость } \vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \left[\frac{d\vec{\varphi}}{dt} \vec{r} \right] = [\vec{\omega} \vec{r}]$$

$$v = \omega \cdot r \cdot \sin \alpha = \omega \cdot R$$

$$\text{Выразим ускорение: } \vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \left[\frac{d\vec{\omega}}{dt} \vec{r} \right] + \left[\vec{\omega} \frac{d\vec{r}}{dt} \right] = [\vec{\beta} \vec{r}] + [\vec{\omega} \vec{v}] = \vec{a}_\tau + \vec{a}_n$$

\vec{a}_τ называют тангенциальным ускорением (направленным по касательной), \vec{a}_n - нормальным (направленным к центру)

$$a_\tau = \beta \cdot r \cdot \sin \alpha = \beta \cdot R$$

Перемещение, путь, скорость:

$$d\vec{r} = [d\vec{\varphi} \vec{\rho}] (\vec{\rho} - \text{вектор радиуса окружности}) \quad \vec{v} = [\vec{\omega} \vec{\rho}]$$

$$dr = d\varphi \cdot R \quad v = \omega \cdot R$$

$$S = \varphi \cdot R$$

$$\text{Ускорение: } \vec{a} = [\vec{\beta} \vec{r}] + [\vec{\omega} \vec{v}]$$

$$\vec{a}_\tau = [\vec{\beta} \vec{r}]$$

$$\vec{a}_n = [\vec{\omega} \vec{v}] = [\vec{\omega} [\vec{\omega} \vec{\rho}]]$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \frac{1}{\nu} - \text{период}$$

$$a_\tau = \beta \cdot R$$

$$a_n = \omega^2 R = \frac{1}{R} v^2$$

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{1}{T} - \text{частота}$$

Плоское движение - движение твердого тела, при котором каждая его точка движется в плоскости, параллельной некоторой неподвижной в данной системе отсчета плоскости

$$\vec{r} = \vec{r}_0 + \vec{r}'$$

$$d\vec{r} = d\vec{r}_0 + d\vec{r}' = d\vec{r}_0 + [d\vec{\varphi} \vec{r}']$$

$$\vec{v} = \vec{v}_0 + [\vec{\omega} \vec{r}']$$

\vec{v}_C - скорость центра колеса относительно точки отсчета

$\vec{v}_{вр}$ - скорость точек колеса относительно его центра

Def. Динамика - раздел механики, изучающий причины, вызывающие движение тел

1687 г. - законы Ньютона, основа классической механики (механики Ньютона), обобщение большего количества опытов (Г. Галилей)

Классическая механика - частный случай 1) СТО при скоростях много меньших скорости света $v \ll c$; 2) квантовой механики при массах, много больших массы атома

В динамике существуют различия между системами отсчета и преимущества одних СО над другими.

Существуют такие системы отсчета, относительно которых свободное тело (тело, на которое не действуют другие тела) движется равномерно и прямолинейно или находится в состоянии покоя. Такие системы называются инерциальными (ИСО)

Принцип относительности Галилея:

Любая СО, движущаяся с постоянной скоростью относительно ИСО, также является ИСО. Тогда справедливо любое из этих утверждений:

1. все ИСО эквивалентны друг другу по своим механическим свойствам
2. во всех ИСО свойства пространства и времени одинаковы
3. законы механики одинаковы во всех ИСО

Преобразования Галилея - преобразования координат при переходе от одной ИСО к другой K, K' - ИСО

\vec{V} - скорость, с которой движется СО K' относительно K $t = t'$

$$\vec{r} = \vec{r}' + \vec{V}t$$

$$\vec{c} = \vec{c}' + \vec{V}$$

$$\vec{a} = \vec{a}'$$

Def. Сила - физическая величина, определяющая количественную характеристику и направление воздействия, оказываемого на данное тело со стороны других тел.

Силы условно можно разделить на силы, возникающие при непосредственном контакте (силы трения, давления) и на силы, возникающие через поля (электрические, гравитационные).

Def. Инертная масса - мера инертности тела, то есть способности тела сохранять свою скорость при движении

Def. Гравитационная масса - мера гравитационного взаимодействия, величина, определяющая вес тел.

$m_{\text{ин}} = m_{\text{гр}}$ с точностью до 10^{-13} кг

В классической механике 1) масса - величина аддитивная ($m_1 + m_2 + \dots = m$); 2) $m = \text{const}$

Законы Ньютона

I закон Ньютона

Существуют такие системы отсчёта, называемые инерциальными, относительно которых материальные точки, когда на них не действуют никакие силы (или действуют силы взаимно уравновешенные), находятся в состоянии покоя или равномерного прямолинейного движения.

II закон Ньютона

Ускорение тела пропорционально действующей на него силе и обратно пропорционально его массе $\vec{a} = \frac{\vec{F}}{m}$

Под равнодействующей всех сил понимают векторную сумму всех сил, действующих на тело (принцип суперпозиции)

$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$ - II закон в импульсной (дифференциальной) форме

III закон Ньютона

Силы, с которыми два тела действуют друг на друга равны по модулю и направлены в противоположные стороны $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$

Закон Гука: $F = k|\Delta l|$ - сила упругости пропорциональна изменению длины тела

Акселерометр - прибор, измеряющий ускорение, точнее проекцию кажущегося ускорения.

Акселерометр использует II закон Ньютона ($mg - k\Delta l = ma$) во всех трех осях, что позволяет измерение ускорения в трех направлениях. Акселерометр используется в автомобилях, авиации, телефонах, игровых контроллерах, компьютерах (защита жесткого диска). Сейчас акселерометры изготавливаются в размерах от 20 мкм до 1 мм из кремния

4. Импульс. Закон сохранения импульса.

План лекции

- Силы в механике
- Универсальные законы природы - законы сохранения
- Импульс материальной точки
- Закон сохранения импульса
- Центр масс. Ц-система

Силы в механике. Сила гравитационного взаимодействия

Все силы в механике относятся к гравитационным и электромагнитным фундаментальным воздействиям. Это можно заметить на примере законов всемирного тяготения и Кулона:

$$\vec{F} = G \frac{m_1 m_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$$

Закон всемирного тяготения

$$\vec{F} = k \frac{q_1 q_2}{r_{12}^3} \vec{r}_{12}$$

Закон Кулона

Запишем закон всемирного тяготения для тела m на расстоянии r от Земли (радиуса R и массы M_3):

$$|\vec{F}| = G \frac{m M_3}{(R + r)^2}$$

С другой стороны, любое тело вблизи поверхности Земли движется с ускорением свободного падения \vec{g} , следовательно, сила, действующая на тело, равна:

$$F = G \frac{m M_3}{R^2} = mg$$

Одинаково ли ускорение свободного падения на поверхности Земли?

Пусть k - ИСО, k' - НИСО (неинерциальная СО), а \vec{a}', \vec{v}' - ускорение и скорость в системе k' , а сама система k' движется с ускорением \vec{a}_0 и вокруг оси с угловой скоростью $|\vec{\omega}| = \text{const}$

Тогда получаем ускорение в НИСО: $\vec{a}' = \vec{a} + \omega^2 \vec{\rho} + 2[\vec{v}' \vec{\omega}] - \vec{a}_0$

\vec{a} - ускорение тела в системе k'

$\omega^2 \vec{\rho}$ - центробежное ускорение

$2[\vec{v}' \vec{\omega}]$ - ускорение Кориолиса

\vec{a}_0 - поступательное ускорение (системы отсчета k' для k)

$m \vec{a}' = \underbrace{m \vec{a}}_{\Sigma \vec{F}} + \underbrace{m \omega^2 \vec{\rho} + 2m[\vec{v}' \vec{\omega}] - m \vec{a}_0}_{\text{силы инерции (т. н. фиктивные)}}$ - основное уравнение динамики в НИСО

$m \omega^2 \vec{\rho}$ - центробежная сила

$2m[\vec{v}' \vec{\omega}]$ - сила Кориолиса

$m \vec{a}_0$ - поступательная сила инерции

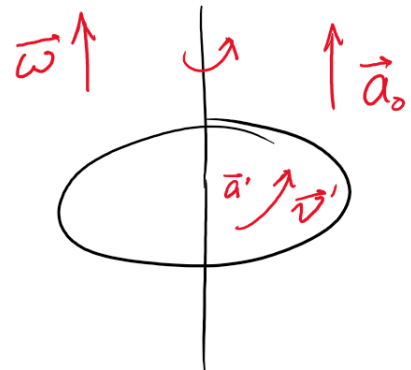
В НИСО возникают так называемые силы инерции (фиктивные), центробежная и Кориолиса связаны с вращением

Сила Кориолиса будет действовать только на те тела, которые движутся

Из закона всемирного тяготения можно вывести ускорение свободного падения гравитационное:

$$g_{\text{грав}} = G \frac{M_3}{R^2} = 9.81 \dots 9.83 \frac{\text{м}}{\text{с}^2}$$

Из этого получить ускорение эффективное: $g_{\text{эфф}} = g_{\text{грав}} + a_{\text{цб}} = 9.78 \dots 9.83$ (ускорение свободного падения уменьшается на 3 сотых из-за вращения)



Вес тела

Def. Вес тела - сила, с которой тело действует на неподвижную относительно него опору

В случае опоры $|P| = |N|$ (N - сила реакции опоры)

Рассмотрим случай, когда тело находится в неподвижном состоянии на поверхности:

$$m\vec{g} + \vec{N} = 0 \quad N - mg = 0 \quad P = mg$$

Вес тела равен силе тяжести только при $\vec{a} = 0$ системы отсчета

Силы трения

Силы трения появляются при перемещении соприкасающихся тел или их частей относительно друг друга. Различают сухое и вязкое трение. К сухому трению относится трение покоя, трение скольжения и трение качения

Сила трения покоя применима не телам, которые покоятся; она не может превышать некоторого максимального значения: $0 \leq F_{\text{тр.}} \leq \mu_0 N$ (где μ_0 - коэффициент трения покоя)

Сила трения скольжения возникает при движении соприкасающихся тел. В общем случае сила трения скольжения зависит от скорости движения, но для широкого класса тел равна максимальной силе трения покоя и подчиняется закону Амонтона-Кулона: $F_{\text{тр}} = \mu N$

В задачах принимается, что $\mu_0 = \mu$, тогда во время покоя сила трения растет линейно, пока не достигнет μN , тогда тело начинает движение, и применяется сила трения скольжения

Как можно измерить массу тел?

Для измерения массы необходимо сравнить ее с другой, принятой за эталон. Сравним массы m_1 и m_2

Опыт показывает, что в замкнутой системе - системе, в которой можно пренебречь взаимодействием с другими телами, выполняется соотношение:

$$\frac{\Delta \vec{v}_1}{\Delta \vec{v}_2} = \frac{m_2}{m_1} \quad v \ll c$$

$$m_1 \Delta \vec{v}_1 = -m_2 \Delta \vec{v}_2 \quad \text{или} \quad m_1 \Delta \vec{v}_1 + m_2 \Delta \vec{v}_2 = 0$$

Импульс (количество движения) - векторная величина, равная произведению массы тела на его скорость: $\vec{p} = m\vec{v}$ $[p] = \text{кг} \cdot \text{м}/\text{с}$

Определение справедливо для материальной точки и для поступательного движения твердого тела

$$\text{Импульс системы материальных точек: } \vec{P} = \sum_{i=1}^N \vec{p}_i$$

Для системы N материальных точек (\vec{F}_i - внешние силы)

$$\frac{d\vec{P}}{dt} = \sum \vec{F}_i \quad \vec{P} = \text{const}$$

Закон сохранения импульса - импульс замкнутой системы остается постоянным

При изменении состояния системы всегда существуют такие величины, которые сохраняются с течением времени. Среди этих величин наиболее важное значение имеют импульс, энергия и момент импульса.

Эти величины обладают свойством аддитивности – значение величин для системы, состоящей из частей, равно сумме значений для каждой из частей в отдельности.

Законы сохранения – универсальные законы природы, связаны с фундаментальными свойствами пространства и времени.

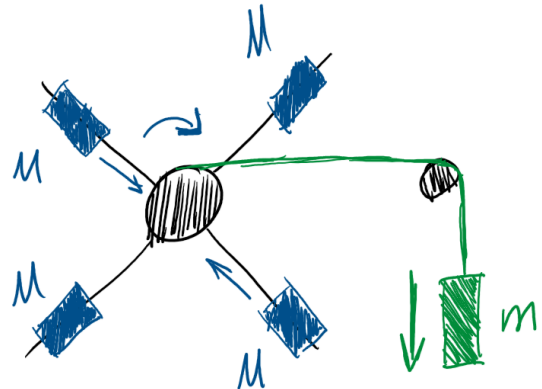
Закон сохранения импульса – однородность пространства

Закон сохранения энергии – однородность времени

Закон сохранения момента импульса – изотропность пространства

5. Вращательное движение. Моменты силы и импульса

Одной из лабораторных работ в курсе механики является работа с маятником Обербека (представлен на рисунке). Принцип его работы таков: к вращающемуся колесу с грузиками на спицах привязана нить, другой конец которой привязан к грузу через блок, груз падает, вращает колесо. В ходе эксперимента можно заметить, что при приближении грузиков к центру колесо начинает раскручиваться быстрее.



Рассмотрим величины, действующие при вращательном движении:

1. Момент силы M

$$M = F \cdot l$$

$$\vec{M} = [\vec{r}\vec{F}] \quad M = r \cdot F \cdot \sin \alpha = l \cdot F$$

Так как момент силы - векторное произведение, то вектор момента силы направлен перпендикулярно к плоскости радиус-вектора и вектора силы

$$[M] = \text{Н} \cdot \text{м}$$

Аналогично рассмотрим момент силы для противоположных сил:

2. Момент пары сил

$$\begin{aligned} \vec{M} &= \vec{M}_1 + \vec{M}_2 = [\vec{r}_1 \vec{F}_{12}] + [\vec{r}_2 \vec{F}_{21}] = [(\vec{r}_2 + \vec{r}_{21}) \vec{F}_{12}] + [\vec{r}_2 \vec{F}_{21}] = [\vec{r}_2 \vec{F}_{12}] + \\ &[\vec{r}_{21} \vec{F}_{12}] + [\vec{r}_2 \vec{F}_{21}] \\ \vec{M} &= [\vec{r}_{21} \vec{F}_{12}] = [\vec{r}_{12} \vec{F}_{21}] \end{aligned}$$

Момент пары сил равен произведению вектора силы на радиус-вектор между точками приложения сил

3. Момент импульса L

Аналогично моменту силы можем определить момент импульса:

$$\vec{L} = [\vec{r}\vec{p}]$$

$$L = r \cdot p \cdot \sin \alpha = p \cdot l$$

$$[L] = \text{кг} \frac{\text{м}^2}{\text{с}} = \text{Н} \cdot \text{с} \cdot \text{м}$$

4. Уравнение моментов

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \left[\frac{d\vec{r}}{dt} \vec{p} \right] + \left[\vec{r} \frac{d\vec{p}}{dt} \right] = [\vec{v}\vec{p}] + [\vec{r}\vec{F}] = \vec{M}$$

$$[\vec{v}\vec{p}] \stackrel{0}{\leftarrow} \vec{v} \uparrow \vec{p}$$

$$\boxed{\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M}}$$

$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{F} \implies \vec{F}_{\text{внешн}} = 0 \implies \vec{p} = \text{const} - \text{закон сохранения импульса}$$

5. Закон сохранения момента импульса

Пусть дана система материальных точек. На них действуют силы, которые мы можем разделить на внутренние и внешние

В замкнутой системе внешние силы сведены к 0:

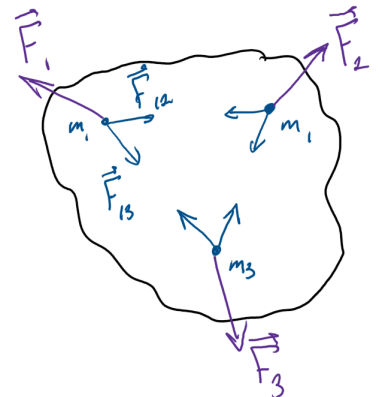
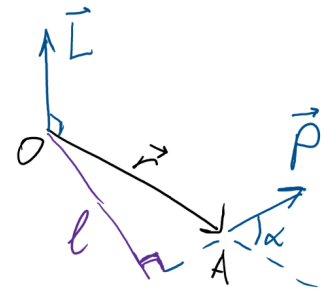
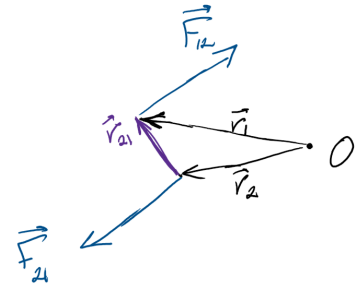
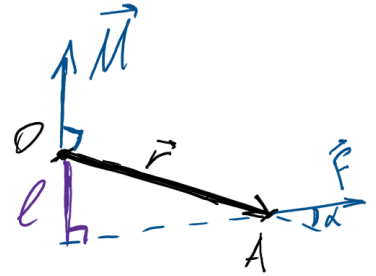
$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M} = \vec{M}_{\text{внешн}} + \vec{M}_{\text{внутр}} \stackrel{0}{\rightarrow}$$

Поэтому:

$$\vec{M}_{\text{внешн}} = 0 \implies \vec{L} = \text{const} - \text{закон сохранения момента импульса}$$

6. Основное уравнение динамики вращательного движения

$$L_i = m_i v_i \cdot r_i = m_i \omega \cdot r_i^2 = \omega m_i r_i^2$$



$$L = \sum L_i = \omega \sum m_i r_i^2$$

$$\vec{p} = m\vec{v} \quad L_z = I\omega_z$$

$$I = \sum m_i r_i^2 - \text{момент инерции системы материальных точек, } [I] = \text{с} \cdot \text{м}^2$$

$$\text{В интегральной форме: } I = \int r^2 dm$$

Здесь же выделим различное распределение массы

а) Линейное: $\tau = \frac{dm}{dl} = \frac{m}{l}$

б) Поверхностное: $\sigma = \frac{m}{s} = \frac{dm}{ds}$

в) Объемное: $\rho = \frac{m}{V} = \frac{dm}{dV}$

$$L_z = I\omega_z$$

$$\frac{dL_z}{dt} = I \frac{d\omega_z}{dt} = I\beta_z$$

$$\boxed{M_z = I\beta_z} - \text{основное уравнение динамики вращательного движения}$$

7. Расчет моментов инерции твердых тел

Рассмотрим моменты инерции для твердых тел разной формы:

(а) Стержень

$$I = \int r^2 dm$$

$$I_{\text{м.т.}} = mr^2$$

$$dI = r^2 dm$$

$$I = \sum_i dI_i = \int_0^l dI = \int_0^l r^2 dm = \int_0^l r^2 \tau dl = \int_0^l r^2 \tau dr = \tau \frac{r^3}{3} \Big|_0^l = \tau \frac{l^3}{3} = \frac{ml^2}{3}$$

$$\boxed{I_{\text{стерж}} = \frac{ml^2}{3}}$$

(б) Кольцо

$$\text{Для кольца тривиально: } \boxed{I_{\text{кольц}} = r^2 m}$$

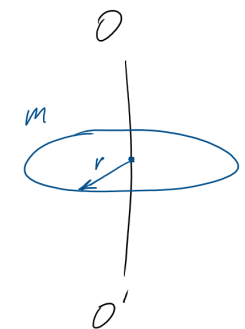
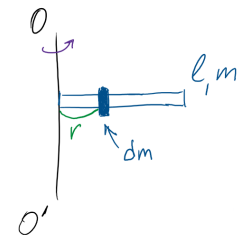
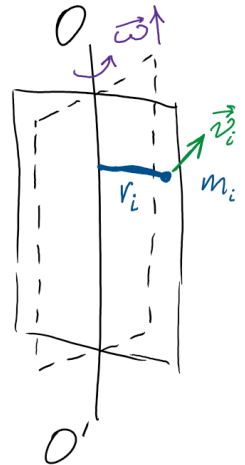
(в) Диск

Разбиваем диск на кольца с радиусом r толщиной dr

$$dI = dmr^2 = \sigma ds r^2 = \sigma 2\pi r dr r^2 = \sigma ds r^2$$

$$I = \int \sigma 2\pi r^3 dr = \sigma 2\pi \frac{R^4}{4} = \frac{mR^2}{2}$$

$$\boxed{I_{\text{диск}} = \frac{mR^2}{2}}$$

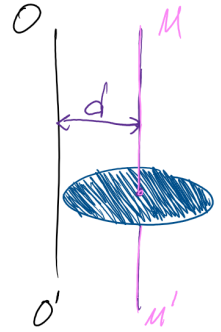


(d) **Теорема Штейнера**

Теорема Штейнера гласит, что момент инерции тела для неподвижной оси равен сумме момента инерции для оси тела, проходящей через центр масс и параллельной исходной и произведению квадрата расстояния и массы

$$I = I_0 + md^2$$

Пример: кольцо вращается вокруг оси, расположенной на торце кольца, зная момент импульса в центральной оси кольца и расстояние между осями, можем узнать момент импульса для кольца



6. Гироскоп. Механическая работа.

Повторим то, что было на прошлой лекции. Рассмотрим два типа движения:

Поступательное движение

$$d\vec{r}; x, y, z$$

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

$$\vec{a}_\tau = \frac{d\vec{v}}{dt}$$

$$m$$

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

$$\vec{p} = \text{const} \text{ при } \vec{F}_{\text{вн.}} = 0 \text{ (ЗСИ)}$$

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

Вращательное движение

$$d\vec{\varphi}$$

$$\vec{\omega} = \frac{d\vec{\varphi}}{dt}$$

$$\vec{\beta} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$

$$I \quad I_{\text{м.т.}} = mr^2,$$

$$I = \int r^2 dm$$

$$\vec{L} = I\vec{\omega}$$

$$\vec{L} = [\vec{r}\vec{p}]$$

$$\vec{L} = \text{const} \text{ при } \vec{M}_{\text{вн}} = 0 \text{ (ЗСМИ)}$$

$$M_z = I\beta_z$$

$$\vec{M} = \frac{d\vec{L}}{dt} = [\vec{r}\vec{F}]$$

Теорема Штейнера: момент инерции I тела относительно произвольной неподвижной оси равен сумме момента инерции этого тела I_0 относительно параллельной ей оси, проходящей через центр масс тела, и произведения массы тела m на квадрат расстояния d между осями:

$$I = I_0 + md^2$$

Также мы рассмотрели моменты инерции для разных тел

Гироскоп

Рассмотрим вращающийся волчок: вращаясь, он постепенно теряет энергию из-за трения и сопротивления воздуха, из-за чего его вращение замедляется, и его ось начинает вращаться по другой оси.

Обозначим за \vec{L}_ω момент инерции волчка и за \vec{L}' момент инерции оси. Тогда:

$$\vec{L} = \vec{L}_\omega + \vec{L}'$$

$$\vec{L}_\omega = I\vec{\omega}$$

Заметим, что в опыте скорость вращения волчка намного больше скорости вращения оси $\omega \gg \omega'$

$$\text{Из этого } d\vec{L} = L \sin \theta \cdot \omega' dt$$

Или в векторной форме:

$$d\vec{L} = [\vec{\omega} \vec{L}] dt$$

$$\vec{M} = [\vec{\omega} \vec{L}]$$

Также заметим, что $L_\omega \gg L'$

Способность сохранять положение вращающегося волчка используется в таком приборе, как гироскоп. Гироскоп применяется для определения положения аппарата (например, самолет, космического корабля) в авионике.

Механическая работа

$d\vec{r}$ - элементарное перемещение, в пределах которого сила \vec{F} постоянна









F_s - проекция силы на направление перемещения

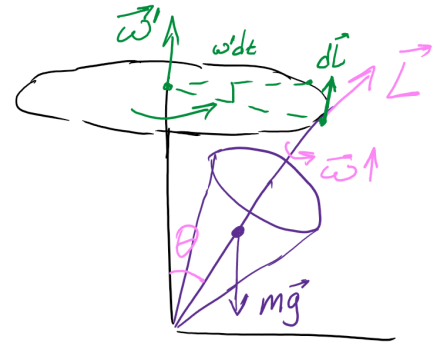
$$d\vec{r} = ds$$

Элементарная работа силы \vec{F} на перемещении $d\vec{r}$

$$dA = \vec{F} d\vec{r} = F \cdot ds \cos \alpha = F_s ds$$

$$A = \sum dA = \int dA$$

Thin hoop, radius R	Through center		MR^2
Thin hoop, radius R width w	Through central diameter		$\frac{1}{2}MR^2 + \frac{1}{12}Mw^2$
Solid cylinder, radius R	Through center		$\frac{1}{2}MR^2$
Hollow cylinder, inner radius R_1 outer radius R_2	Through center		$\frac{1}{2}M(R_1^2 + R_2^2)$
Uniform sphere, radius R	Through center		$\frac{2}{5}MR^2$
Long uniform rod, length ℓ	Through center		$\frac{1}{12}M\ell^2$
Long uniform rod, length ℓ	Through end		$\frac{1}{3}M\ell^2$
Rectangular thin plate, length ℓ , width w	Through center		$\frac{1}{12}M(\ell^2 + w^2)$



$$A = \int_1^2 \vec{F} d\vec{r} = \int_1^2 F_s ds$$

Допустим на тело действует несколько сил:

$$\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots$$

$$A = \int_1^2 \vec{F} d\vec{r} = \int_1^2 (\vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots) d\vec{r}$$

Мощность - скалярная величина, равная работе силы, совершаемой за единицу времени.

Характеризует скорость, с которой совершается работа

$$N = \frac{dA}{dt} = \frac{\vec{F} d\vec{r}}{dt} = \vec{F} \vec{v}$$

$$A = \int N dt$$

$$\text{Работа силы упругости: } A = \int_{x_1}^{x_2} (-kx) dx = \frac{kx_1^2}{2} - \frac{kx_2^2}{2}$$

$$\text{Работа силы тяжести: } A = \int_1^2 m\vec{g} d\vec{r} = mgh_1 - mgh_2$$

$$\text{Работа силы тяготения: } A = \int_{r_1}^{r_2} \frac{Gm_1 m_2}{r^2} dr = -\frac{Gm_1 m_2}{r} \Big|_{r_1}^{r_2} = \frac{Gm_1 m_2}{r_1} - \frac{Gm_1 m_2}{r_2}$$

Силы, чья работа не зависит от траектории пути, будут называть *консервативными* (потенциальными)

Тогда из этого мы можем вывести потенциальную энергию:

$$\text{Потенциальная энергия для силы упругости: } U = \frac{kx^2}{2}$$

$$\text{Потенциальная энергия для силы тяжести: } U = mgh$$

$$\text{Потенциальная энергия для силы тяготения: } U = \frac{Gm_1 m_2}{r}$$

В общем виде получаем $A = U_1 - U_2$

$$dA = -dU \quad \vec{F} d\vec{r} = -dU$$

$$\vec{F} = -\left(\frac{\partial U}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial U}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial U}{\partial z} \vec{k}\right)$$

$$\vec{F} = -\text{grad } U = -\nabla U$$

7. Закон сохранения энергии.

$$A = \int \vec{F} d\vec{r} = \int F_s ds \quad F_s = F \cdot \cos \alpha$$

$$A_{\text{упр.}} = \frac{kx_1^2}{2} - \frac{kx_2^2}{2}$$

$$A = mgh_1 - mgh_2$$

$$A = \frac{Gm_1 m_2}{r_1^2} - \frac{Gm_1 m_2}{r_2^2}$$

$$A = U_1 - U_2, \quad U(x, y, z) - \text{потенциальная энергия, Дж}$$

$$dA = -dU$$

$$\vec{F} d\vec{r} = -dU$$

$$d\vec{r} \text{ по } Ox$$

$$F_x dx = -dU$$

$$F_x = -\frac{\partial U}{\partial x}$$

Аналогично для других осей: $F_y = -\frac{\partial U}{\partial y}; \quad F_z = -\frac{\partial U}{\partial z}$

$$\vec{F} = F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k}$$

$$\vec{F} = -\left(\frac{\partial u}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \vec{k}\right) = -\text{grad}U$$

$$\vec{F}(x, y, z) \longrightarrow U(x, y, z)$$

Например, в электростатике напряженность поля $\vec{E} = -\nabla\varphi$ - это градиент потенциал

Кинетическая энергия

$$A = \int \vec{F} d\vec{r} = \int m \vec{a} d\vec{r} = \int m \frac{d\vec{v}}{dt} d\vec{r} = \int_{v_1}^{v_2} m \vec{v} d\vec{v} = \frac{mv_2^2}{2} - \frac{mv_1^2}{2}$$

$$A = U_1 - U_2$$

Энергия вращательного движения

$$E_{\text{кин}} = \frac{mv^2}{2} = \frac{m\omega^2 r^2}{2} = \frac{I\omega^2}{2}$$

Работа при вращательном движении

$$dA = \vec{F}_i d\vec{r}_i = F_{r_i} dr = F_{r_i} r_i d\varphi_i = M_i d\varphi_i$$

$$A = \int \vec{M} d\vec{\varphi} = \int \vec{F} d\vec{r}$$

Механическая энергия - скалярная физическая величина, характеризующая способность тел совершать работу

$E_{\text{мех}} = E_k + U$ - сумма кинетической и потенциальной энергий

Кинетическая энергия - функция состояния движения системы: $E_k = \frac{mv^2}{2} = \frac{p^2}{2m}$

Потенциальная энергия - функция состояния системы $U(x, y, z)$

Работа всех сил:

$$A_{12} + A_{\text{внешн}} = E_{k2} - E_{k1}$$

$$A_{\text{внешн}} = (E_{k2} + U_2) - (E_{k1} + U_1) = E_{\text{мех}2} - E_{\text{мех}1} = \Delta E$$

Если работа внешних сил равна нулю, то $\Delta E = 0 \iff E_{\text{мех}} = E_k + U = \text{const}$

Закон сохранения энергии: полная механическая энергия замкнутой системы тел, между которым действуют только консервативные силы остается постоянной

Если в системе действуют неконсервативные силы, из-за которых механическая энергия системы уменьшается, то такие силы называют диссипативными. При этом общий ЗСЭ выполняется: потерянная энергия переходит в другие виды, например, тепловую.

Энергия никогда не создается и не уничтожается - она переходит из одной формы в другой.

Задача: полнотелый шарик радиуса r катится со склона с высоты H , на конце склона есть мертвая петля радиуса R . Какая изначальная высота склона H должна быть у шара, чтобы он смог прокатиться по мертвой петле.

Условие прохождения шара по мертвой петле:

$$mg = a_{ц} = \frac{mv^2}{R} \implies v = \sqrt{gR}$$

Кинетическая энергия в верхней точке петли:

$$E_k = \frac{mv^2}{2} + \frac{I\omega^2}{2}$$

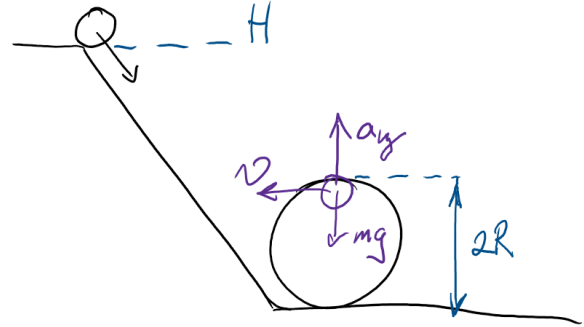
Шар катится без скольжения, значит имеет место
быть вращательное движение, момент инерции

$$\text{для полнотелого шара } I = \frac{2}{5}mr^2$$

$$\text{Получаем } mgH = 2mgR + \frac{mv^2}{2} + \frac{I\omega^2}{2} = 2mgR + \frac{mv^2}{2} +$$

$$\frac{1}{5}mr^2 \cdot \frac{v^2}{r^2} = 2mgR + \frac{7}{10}mv^2$$

$$h = 2R + \frac{7v^2}{10g} = 2R + \frac{7}{10}R = \frac{17}{10}R$$



8. Тепловые явления.

Тепловые явления в физике изучают 2 раздела: молекулярная кинетическая теория (МКТ) и термодинамика. МКТ обычно изучает макроскопические системы, используя статистику, а термодинамика описывает макросистемы, исходя из глобальных параметров

Здесь же исследователи выделили основные положения МКТ: все тела состоят из очень большого числа частиц, и эти частицы постоянно находятся в хаотичном, беспорядочном движении - броуновском движении

Возьмем поршень и посчитаем давление на него - силу на единицу площади:

$$p = \frac{F}{S} \implies F = p \cdot S$$

Работа силы давления:

$$dA = \vec{F} \cdot d\vec{s} = p \cdot S \cdot dx$$

$$A = \int pSdx = \int pdV$$

Или знакомая со школы формула $A = p\Delta V$ при $p = const$ (изобарный процесс)

Внутренняя энергия молекул идеального газа $U = \frac{i}{2}\nu RT$

i - степень свободы

ν - количество вещества (в молях)

$R = 8.31 \frac{\text{Дж}}{\text{моль} \cdot \text{К}}$ - универсальная газовая постоянная

T - температура ($T = t^\circ\text{C} + 273.15 \text{ K}$)

Или для одной молекулы $U = \frac{i}{2}kT$

$k = 1.38 \cdot 10^{-23} \frac{\text{Дж}}{\text{К}}$ - постоянная Больцмана

На каждую степень свободы молекулы приходится $\frac{1}{2}kT$

У инертных газов степень свободы - 3

У двухатомных газов степень свободы - 5 (еще 2 вращательных)

У молекул газов, состоящих из более 2 атомов, степень свободы - 6

$Q = A + \Delta U$ - количество теплоты, которое получает газ, преобразовывается в работу и изменение внутренней энергии

Закон сохранения тепловой энергии - *первое начало термодинамики*

Равновесное состояние - состояние системы, при котором нет направленного движения вещества или энергии между ее составляющими или между системой и окружающей средой. Обратимым может быть только равновесный процесс

Второе начало термодинамики гласит: энтропия либо остаётся неизменной, либо возрастает в неравновесных процессах, достигая максимума при установлении термодинамического равновесия

Элементарное приращение энтропии: $dS = \frac{dQ}{T}$

$$\Delta S = \int_1^2 \frac{dQ}{T}$$

Для обратимых процессов $\Delta S = 0 \implies S = \text{const}$

Для необратимых $\Delta S > 0 \implies S \uparrow$

9. Электрическое поле в вакууме

Электромагнитное взаимодействие

Электромагнитное взаимодействие - одно из четырёх фундаментальных взаимодействий, оно существует между частицами, обладающими электрическим зарядом

Электрон переводится с древнегреческого как янтарь - греки заметили, что натертый мехом янтарь притягивает вещи

С тех пор человек обозначил заряд положительным, если в теле образовался его избыток, и отрицательным при его дефиците.

У. Гильберт предложил первый электроскоп: два лепестка фольги в банке, соединенные с металлическим шариком, при касании заряженного предметом шарика лепестки расходятся

В 1861 году Максвелл вывел уравнения Максвелла, который стали основой классической электродинамикой:

Уравнения Максвелла

$$\begin{aligned}\oint_l \vec{E} d\vec{l} &= - \int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{S} \\ \oint_l \vec{H} d\vec{l} &= I_{\text{полн}} = \int_S (\vec{j} - \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}) d\vec{S} \\ \oint \vec{D} d\vec{S} &= \int_V \rho dV \\ \int_S \vec{B} d\vec{S} &= 0\end{aligned}$$

Смысл уравнений:

- 1 уравнение: изменение магнитной индукции порождает вихревое электрическое поле - закон электромагнитной индукции Фарадея
- 2 уравнение: переменное электрическое поле D и электрический ток \vec{j} будут вызывать магнитное поле - теорема о циркуляции магнитного поля
- 3 уравнение: электрический заряд порождает электрическую индукцию - закон Гаусса
- 4 уравнение: поток магнитной индукции через замкнутую поверхность равен нулю - закон Гаусса для магнитного поля

Эти уравнения можно переписать в дифференциальной форме:

$$\begin{aligned}\text{rot} \vec{E} &= - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \text{rot} \vec{H} &= \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \\ \text{div} \vec{D} &= \rho \\ \text{div} \vec{B} &= 0\end{aligned}$$

Второй уравнение можно представить так: $\vec{j} = \sigma \vec{E}$ - плотность тока равна проводимости среды на напряженность поля (закон Ома)

Заряд - характеристика вещества, показывающая, может ли тело участвовать в электромагнитном взаимодействии

Милликен показал, что $e = -1.6 \cdot 10^{-19}$ Кл

Позже были найдены заряд электрона $|e| = 1.6 \cdot 10^{-19}$ Кл, массы электрона $m_e = 9.1 \cdot 10^{-31}$ кг и протона $m_p = 1836 \cdot m_e = 1.67 \cdot 10^{-27}$ кг

Отрицательно заряженное тело - тело, где электронов больше, чем протонов; положительное тело - тело, где электронов меньше, чем протонов

Если тело не заряжено, то его суммарный заряд равен нулю

Точечный заряд - заряженное тело, размерами которого можно пренебречь по сравнению с расстоянием до других заряженных тел

Путем бесчисленного количества опытов Кулон установил, что
 $|F| \sim \frac{1}{r^2} \sim q_1 \sim q_2$

В итоге появилась сила Кулона в вакууме: $\vec{F} = \frac{k|q_1||q_2|}{r^2} \vec{r}$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \cdot 10^9 \frac{\text{Н} \cdot \text{м}^2}{\text{Кл}^2}$$

$$\epsilon_0 = 8.85 \cdot 10^{-12} \frac{\text{Ф}}{\text{м}}$$

Электрическое (электромагнитное) поле - определенная форма материи, через которую осуществляются электромагнитные взаимодействия. Любое заряженное тело, помещенное в какую-либо точку поля оказывается под воздействием силы.

Электростатическое поле - поле неподвижных зарядов

Пробный заряд - точечный положительный заряд, который не искажает исследуемое поле, то есть не вызывает в нем перераспределения зарядов

Выделяют 2 характеристики поля:

- Напряженность (силовая)
- Потенциал (энергетическая)

Напряженность электрического поля - векторная величина, численно равная силе, действующей на единичный положительный заряд, помещенный в данную точку поля. Вектор напряженности совпадает по направлению с силой, действующей на «+» заряд

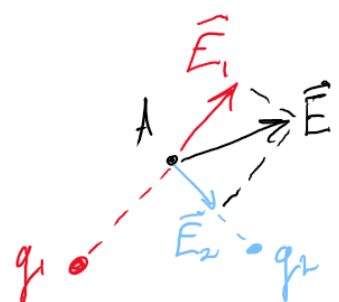
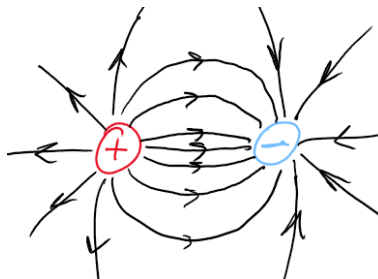
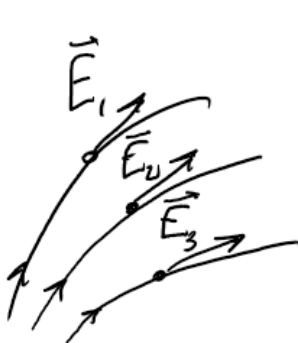
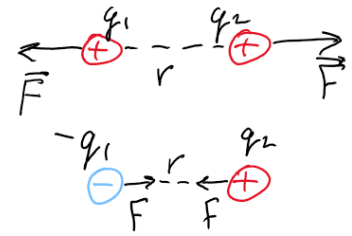
$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q}$$

$$[E] = \frac{\text{В}}{\text{м}}$$

$$\vec{E} = \frac{k|q|}{r^2} \vec{r} - \text{напряженность поля точечного заряда}$$

Линии напряженности - линии, касательные к которым в каждой точке поля направлены также, как и вектор напряженности. Линии напряженности начинаются на положительных зарядах, заканчиваются на отрицательных зарядах. Линии не пересекаются, не замкнуты. Густота линий напряженности пропорциональна модулю вектора напряженности электрического поля

Диполь - система из равных по модулю, но разных по знаку точечных зарядов



Принцип суперпозиции: напряженность поля системы зарядов равна векторной сумме напряженностей полей, которое создает каждый из этих зарядов в отдельности

$$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2 + \dots + \vec{E}_n$$

Однородное поле - поле, в каждой точке которого напряженность одинакова по модулю и направлению, например, поле конденсатора

Линейная плотность заряда (однородное распределение заряда): $\tau = \frac{dq}{dl} = \frac{q}{l}$ $[\tau] = \frac{\text{Кл}}{\text{м}}$

Поверхностная плотность заряда $\sigma = \frac{dq}{dS} = \frac{q}{S}$ $[\sigma] = \frac{\text{Кл}}{\text{м}^2}$

Объемная плотность заряда $\rho = \frac{dq}{dV} = \frac{q}{V}$ $[\rho] = \frac{\text{Кл}}{\text{м}^3}$

Поле на оси тонкого равномерно-заряженного кольца:

Заряд q равномерно распределен по тонкому кольцу радиусом R . Найти напряженность, создаваемую кольцом как функцию расстояния z от его центра

$$E = \int_l dE = \int_l k \frac{dq}{z^2 + R^2}$$

$$dEz = dE \cos \alpha$$

$$E = \sum dE \cdot z = \int dE \cdot z = \int k \frac{dq}{r^2} \cdot z$$

$$E = \int \frac{k dq}{r^2} \cos \alpha = \frac{k \cos \alpha}{r^2} \int dq = \frac{kq \cos \alpha}{r^2}$$

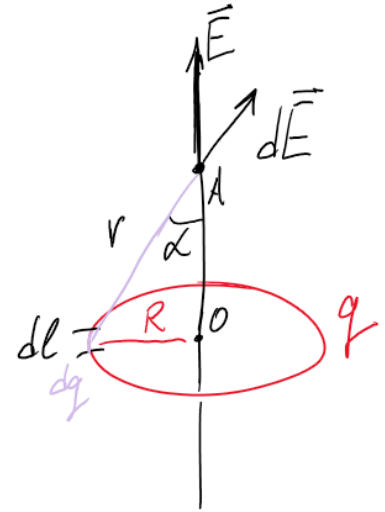
$$\cos \alpha = \frac{z}{r}$$

$$r = \sqrt{R^2 + z^2}$$

$$E = \frac{kqz}{(R^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Заметим, что в центре кольца напряженность нулевая

При слишком больших z получаем формулу напряженность для точечного заряда - размерами кольца можно пренебречь



Поле равномерно-заряженной прямой нити:

Бесконечная прямая нить равномерно заряжена с линейной плотностью τ . Найти напряженность, создаваемую нитью на расстоянии a от ее центра

В силу симметрии напряженность будет направлена вправо

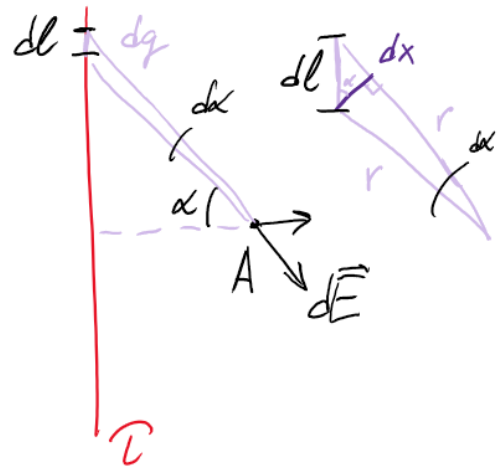
$$dE_x = dE \cos \alpha = \frac{k dq}{r^2} \cos \alpha$$

$$dq = \tau dl = \left[dl = \frac{dx}{\cos \alpha} = \frac{r d\alpha}{\cos \alpha} \right] = \tau \frac{r d\alpha}{\cos \alpha}$$

$$dE_x = \frac{k \tau r d\alpha}{r^2 \cos \alpha} \cos \alpha = \frac{k \tau d\alpha}{r} = \left[r = \frac{a}{\cos \alpha} \right] = \frac{k \tau}{a} \cos \alpha d\alpha$$

$$E = \frac{k \tau}{a} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \alpha d\alpha = \frac{2k \tau}{a}$$

$$E = \frac{2k \tau}{a}$$



Теорема Гаусса-Остроградского

Подробнее о теореме можно прочитать в [конспекте математического анализа](#)

Поток вектора напряженности электрического поля

$$\text{Поток } d\Phi = \vec{E} \cdot d\vec{S} = E_n dS = E \cdot dS \cdot \cos \alpha$$

Поток пропорционален числу линий напряженности электрического поля, пронизывающих площадку dS

$$[\Phi] = \frac{B}{M} \cdot M^2 = B \cdot M$$

$$\text{Через произвольную поверхность } \Phi = \int_S d\Phi = \int \vec{E} d\vec{S}.$$

$$\text{Отсюда } \Phi = E \cdot S \cdot \cos \alpha$$

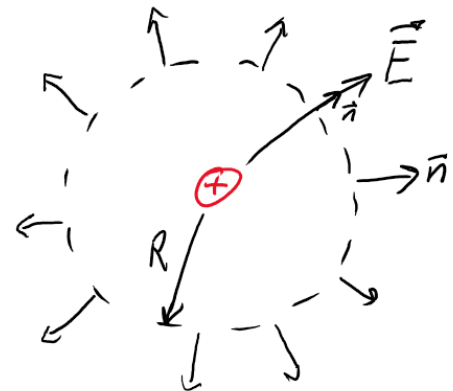
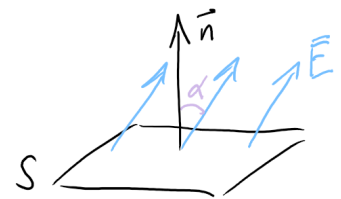
Заряд q в центре замкнутой сферической поверхности

$$\Phi = \oint \vec{E} d\vec{S} \quad \vec{E} \uparrow \uparrow \vec{n}$$

$$E = \frac{kq}{r^2} = \text{const}$$

$$\Phi = \frac{kq}{r^2} \cdot S = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \cdot 4\pi r^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\oint \vec{E} d\vec{S} = \Phi = \frac{q_{\text{внутр}}}{\epsilon_0} \text{ - теорема Гаусса-Остроградского}$$



10. Теорема Гаусса

$$\Phi = \oint \vec{E} d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$d\Phi = \vec{E} d\vec{S} = E_n ds, \text{ где } E_n = E \cos \alpha$$

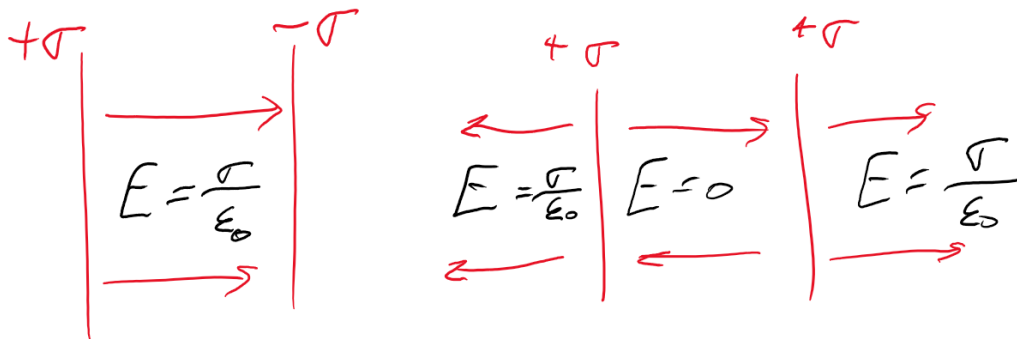
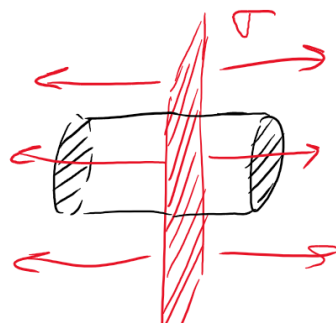
Ех. 1. Однородная равномерно заряженная бесконечная плоскость,

σ

$$\Phi = 2\Phi_{\text{осн}} + \cancel{\Phi_{\text{бок}}}^0 = 2\Phi_{\text{осн}} = 2E \cdot S_{\text{осн}} = \frac{a}{\epsilon_0} = \frac{\sigma S_{\text{осн}}}{\epsilon_0}$$

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

Если плоскости противоположно заряжены и расположены друг против друга, то получаем конденсатор. Если плоскости имеют одноименный заряд, то между ними напряженность равна нулю



Ех. 2. Цилиндрическая нить/стержень с плотностью заряда τ

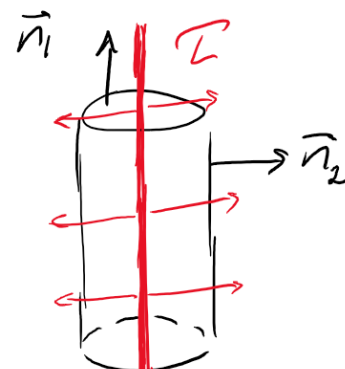
Сделаем цилиндрическую поверхность вдоль стержня

$$\oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\oint E dS_{\text{бок}} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\vec{n}_2 \uparrow \vec{E}$$

$$\text{Так как } E = \text{const на расстоянии } r, E = \frac{q}{2\pi r h \epsilon_0} = \frac{h\tau}{2\pi r h \epsilon_0} = \frac{\tau}{2\pi r \epsilon_0}$$



Ех. 3. Сфера (пустотелая)

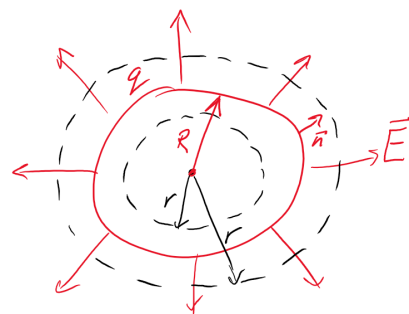
$$\text{Выбираем сферу радиуса } r < R, \text{ для нее } \oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0} = 0$$

$\vec{E} = 0$ внутри сферы, так как внутри заряда нет

Выберем сферу радиуса $r > R$

$$\oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$E \cdot S = \frac{q}{\epsilon_0} \quad E = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2}$$



Ех. 4. Шар (полнотелый)

$$\text{При } r \geq R \text{ получаем аналогичную сфере ситуацию: } E = \frac{q}{4\pi \epsilon_0 r^2}$$

$$\text{При } r < R \quad E \cdot S = \frac{q'}{\epsilon_0} \quad (q' - \text{заряд внутри поверхности})$$

$$\rho = \frac{q}{V} = \frac{q'}{V'} \implies q' = \frac{q \cdot r^3}{R^3}$$

$$E = \frac{q \cdot r^3}{R^3} \cdot \frac{1}{4\pi r^2 \cdot \epsilon_0} = \frac{qr}{4\pi\epsilon_0 R^3}$$

Так как \vec{E} - поле векторное, то к нему можно применить набла-оператор. Тогда получаем:

$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \text{div} \vec{E}$ - дивергенция поля

$\vec{\nabla} \times \vec{E} = \text{rot} \vec{E}$ - ротор поля

По теореме Гаусса:

$$\oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho dV = \frac{1}{\epsilon_0} \langle \rho \rangle V$$

При $V \rightarrow 0$

$$\frac{1}{V} \oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{1}{\epsilon_0} \langle \rho \rangle$$

$$\lim_{V \rightarrow 0} \frac{1}{V} \oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{1}{\epsilon_0} \rho = \text{div} \vec{E} - \text{дивергенция поля}$$

Если в точке A $\text{div} \vec{E} < 0$, то в точке A *сток* поля. Если $\text{div} \vec{E} > 0$, то говорят, что в точке *исток* поля

11. Теорема о циркуляции. Потенциальное векторное поле.

Со стороны заряд q на заряд q' действует сила F . Заряд q' движется по траектории, работа силы Кулона равна:

$$A = \int \vec{F} d\vec{l} = \int F dr = \int_{r_1}^{r_2} \frac{kqq'}{r^2} dr \quad dr = dl \cos \alpha$$

$$A = -\frac{kqq'}{r} \Big|_{r_1}^{r_2} = \frac{kqq'}{r_1} - \frac{kqq'}{r_2} = W_1 - W_2$$

$$A = \int_1^2 q' \vec{E} d\vec{l} = q' \int_1^2 \vec{E} d\vec{l}$$

Из этого выходит, что работа по замкнутому контуру равна

нулю: $\oint \vec{E} d\vec{l} = 0$ - теорема о циркуляции

Теорема о циркуляции является вторым рассмотренным нами уравнением Максвелла

Из теоремы о циркуляции следует то, что силовые линии электрического поля не могут быть замкнутыми, а линии однородного поля расположены на одинаковом расстоянии друг от друга и параллельны друг другу

Теорема о циркуляции существует и в дифференциальной форме; по определению

$$\text{ротора } \text{rot} \vec{E} = \lim_{\Delta S \rightarrow 0} \frac{\oint \vec{E} d\vec{l}}{\Delta S}:$$

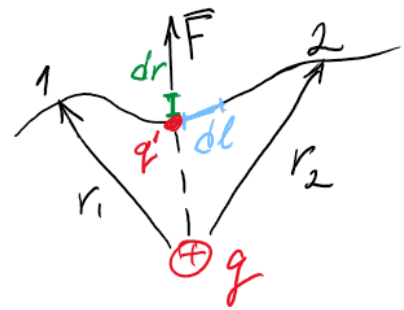
$$\text{rot} \vec{E} = 0$$

$$A = W_1 - W_2 = q\varphi_1 - q\varphi_2 = q(\varphi_1 - \varphi_2)$$

$$W = q\varphi$$

Потенциал точки поля численно равен работе по перемещению точечного положительного заряда из бесконечности в данную точку поля

$$A = q(\varphi - \varphi_\infty) = q\varphi \implies \varphi = \frac{A}{q}$$



Потенциал на бесконечности равен 0: $\varphi_\infty = 0$

$$\int_1^2 \vec{E} d\vec{l} = \varphi_1 - \varphi_2$$

$$\vec{E} d\vec{l} = E_l dl = -d\varphi$$

$$\vec{E} = -\left(\frac{\partial\varphi}{\partial x}\vec{i} + \frac{\partial\varphi}{\partial y}\vec{j} + \frac{\partial\varphi}{\partial z}\vec{k}\right) = -\text{grad}\varphi = -\vec{\nabla}\varphi$$

Потенциал измеряется в вольтах

Из этого можно получить данные преобразования:

$$\text{div}\vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

$$\vec{E} = -\text{grad}\varphi$$

$$\text{div}(-\text{grad}\varphi) = -\Delta\varphi = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \text{ - и получить уравнение Пуассона}$$

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \int_1^2 \vec{E} d\vec{l} = El \cos \alpha$$

$$\text{В конденсаторе } E = \frac{\varphi_1 - \varphi_2}{d} = \frac{U}{d}$$

Также электрическое поле изображают в виде эквипотенциальных поверхностей

Эквипотенциальные поверхности проще линий напряженности тем, что они скалярные величины

Ех. 1. Точечный заряд

$$\varphi_1 - \varphi_\infty = \int_r^\infty \vec{E} d\vec{l} = \int_r^\infty \frac{kq}{r^2} dr = -\frac{kq}{r} \Big|_r^\infty = \frac{kq}{r}$$

Ех. 2. Линия или цилиндр

$$\varphi_1 - \varphi_2 = \int_{r_1}^{r_2} \vec{E} d\vec{l} = \int_{r_1}^{r_2} \frac{2k\tau}{r} dl = 2k\tau \ln \frac{r_2}{r_1}$$

Для линии, к сожалению, мы не можем найти потенциал в точке на бесконечности

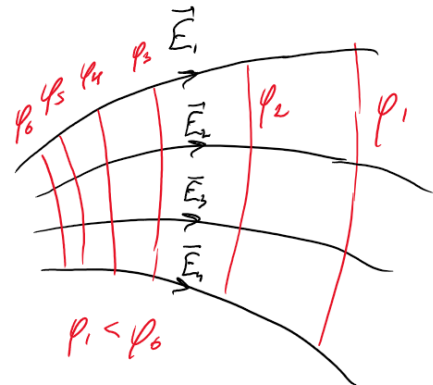
Ех. 3. Сфера

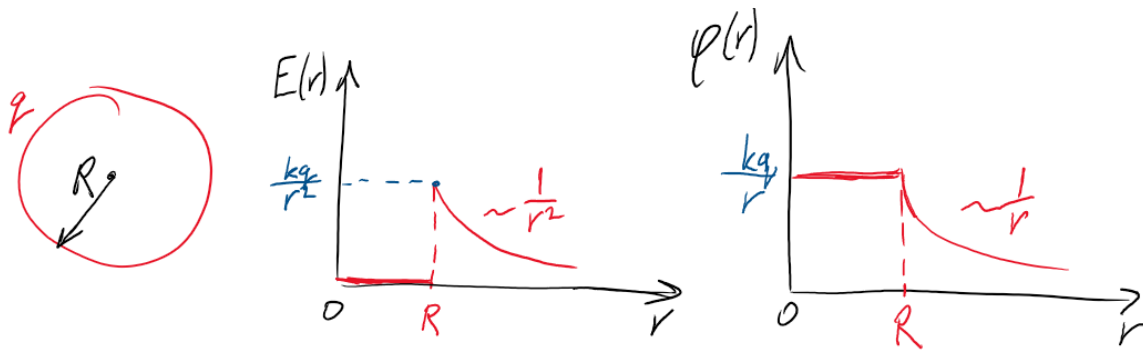
Внутри сферы:

$$\varphi_0 - \varphi_R = \int_0^R E dl = 0 \implies \varphi_0 = \varphi_R$$

Снаружи сферы:

$$\varphi_r = \varphi_r - \varphi_\infty = \int_r^\infty \frac{kq}{r^2} dr = \frac{kq}{r}$$





Ex. 4. Шар

Снаружи шара:

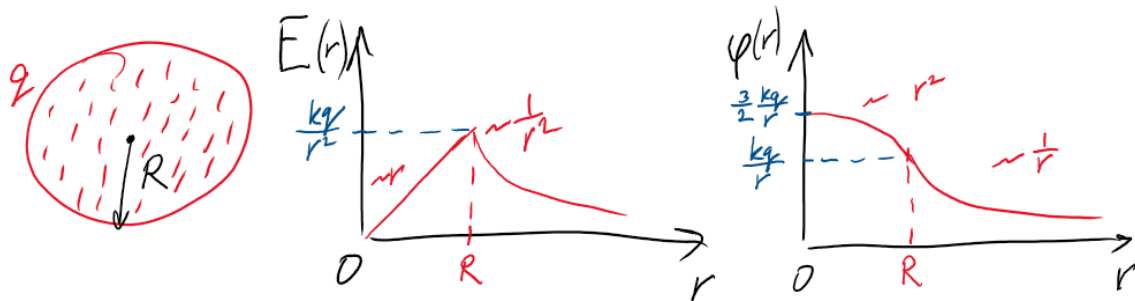
$$\varphi_r - \varphi_\infty = \int_r^\infty \frac{kq}{r^2} dr = \frac{kq}{r}$$

Внутри шара:

$$E = \frac{kqr}{R^2}$$

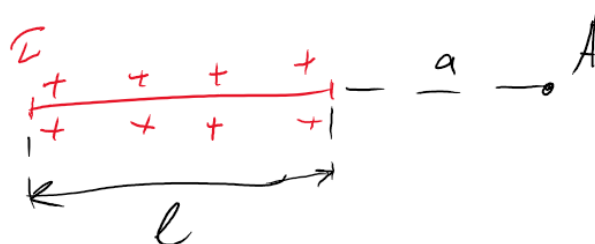
$$\varphi_0 - \varphi_R = \int_0^R \frac{kqr}{R^3} dr = \frac{kqr^2}{2R^3} \Big|_0^R = \frac{kq}{2R}$$

$$\varphi_0 = \varphi_R + \frac{kq}{2R} = \frac{kq}{R} \cdot \frac{3}{2}$$



Nota. Если шар сделан из диэлектрика, то не забываем про диэлектрическую проницаемость

Ex. 5. Распределение заряда



$$\varphi = \int d\varphi = \int \frac{k dq}{r} = \int_a^{a+l} \frac{k \tau dr}{r} = k \tau \ln \frac{a+l}{a}$$

Принцип суперпозиции для потенциала:

$$\varphi = \varphi_1 + \varphi_2 + \dots + \varphi_n$$

12. Диполь. Электрическое поле в диэлектрике и проводнике.

Def. Диполь - система из двух одинаковых по модулю разноименных точечных зарядов $+q$ и $-q$, находящихся на расстоянии l друг от друга.

Диполи в физике:

- небольшие проводящие или диэлектрические тела в электрическом поле
- полярные молекулы

Электрический момент - основная характеристика диполя. Электрический момент - вектор $\vec{p} = q\vec{l}$, направленный от отрицательного заряда к положительного. Будем называть центром диполя середину вектора l

Ex. 1. Найдем потенциал поля в точке на оси диполя на расстоянии r от центра диполя

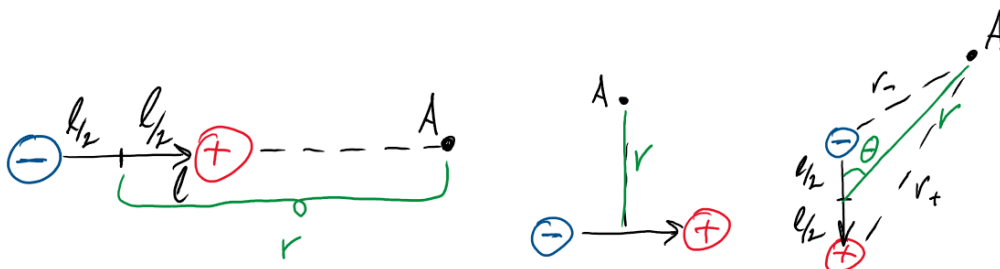
$$\varphi = \varphi_- + \varphi_+ = -\frac{kq}{r_-} + \frac{kq}{r_+} = kq \left(\frac{1}{r - \frac{l}{2}} - \frac{1}{r + \frac{l}{2}} \right) = \frac{kql}{r^2 - \frac{l^2}{4}}$$

Так как $l \ll r$, $\varphi = \frac{kql}{r^2} = \frac{kp}{r^2}$

Ex. 2. Найдем потенциал поля в точке на перпендикуляре, проведенном через середину оси диполя, на расстоянии r от центра

$$\varphi = \varphi_- + \varphi_+ = -\frac{kq}{r_-} + \frac{kq}{r_+} = -\frac{kq}{r'} + \frac{kq}{r'} = 0 - \text{ в силу симметрии}$$

Ex. 3. В общем случае $\varphi = \frac{kp}{r^2} \cdot \cos \theta$, где $\cos \theta$ - острый угол между l и радиус-вектором r из центра диполя в точку



Ex. 4. Найдём напряженность поля в точке на оси на расстоянии r

$$E = E_- - E_+ = \frac{kq}{r_-^2} - \frac{kq}{r_+^2} = \frac{2kql}{(r - \frac{l}{2})^2 (r + \frac{l}{2})^2}$$

При $l \ll r$ получаем $E = \frac{2kp}{r^4} = \frac{2kp}{r^3}$

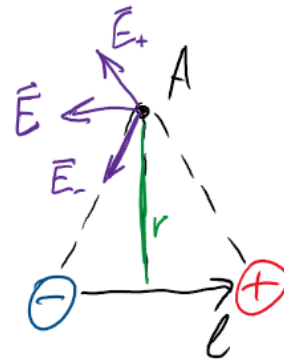
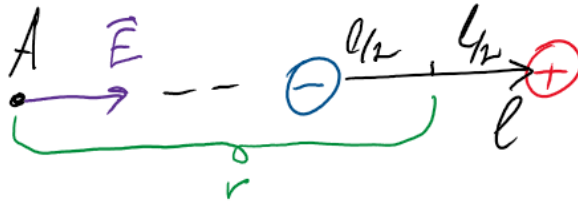
Ex. 5. Найдём напряженность поля в точке на перпендикуляре

По правилу суперпозиции вектор будет направлен влево

$$\vec{E} = \vec{E}_+ + \vec{E}_-$$

$$E = 2E_+ \cos \alpha = \frac{2kq \cos \alpha}{r^2 + \frac{l^2}{4}} = \frac{2kq \frac{l}{2r_+}}{r^2 + \frac{l^2}{4}} \approx \frac{kp}{r^3}$$

Ex. 6. В общем случае $E = \frac{kp}{r^3} \sqrt{1 + 3 \cos^2 \theta}$



Ex. 7. Если диполь поместить в однородное поле ($\vec{E} = \text{const}$), то суммарная сила поля на заряды диполя равна 0. Однако, если ось диполя расположена непараллельно линиям напряженности, то возникнет момент пары сил, заставляющий прийти диполь в устойчивое положение

Ex. 8. В неоднородном поле

$$\vec{F} = \vec{F}_+ + \vec{F}_- = q(\vec{E}_- + \vec{E}_+) = q\Delta\vec{E}$$

$$\Delta\vec{E} = \frac{\Delta\vec{E}l}{l} = \frac{\partial\vec{E}}{\partial l}l \Rightarrow \vec{F} = p \frac{\partial\vec{E}}{\partial l}$$

Найдём момент сил, действующих на диполь в неоднородном поле:

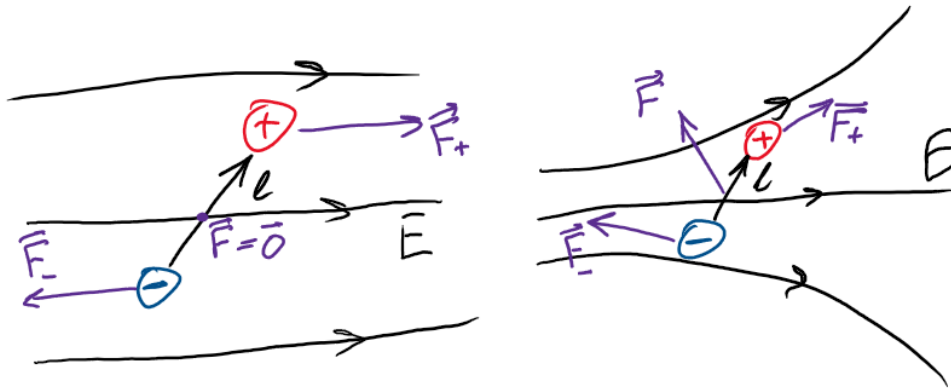
$$\vec{F}_+ = q\vec{E}_+ \quad \vec{F}_- = q\vec{E}_- \quad (|\vec{E}_+| = |\vec{E}_-|)$$

$$\vec{M} = \vec{M}_1 + \vec{M}_2 = [\vec{r}_+ \vec{F}_+] + [\vec{r}_- \vec{F}_-] = [\vec{r}_+ \vec{F}_+] - [\vec{r}_- \vec{F}_+] = [\vec{r}_+ - \vec{r}_-, q\vec{E}] = [\vec{l}, q\vec{E}] = [\vec{p}\vec{E}]$$

$$\vec{M} = [\vec{p}\vec{E}]$$

Если $\vec{p} \uparrow \uparrow \vec{E}, \vec{M} = 0$ - устойчивое положение равновесия

Если $\vec{p} \uparrow \downarrow \vec{E}, \vec{M} = 0$ - неустойчивое положение



Энергия пары зарядов в поле

$$W = q\varphi_+ - q\varphi_- = q\Delta\varphi \quad W = q \frac{\partial\varphi}{\partial l} l$$

Получаем $\frac{\partial\varphi}{\partial l} = -E_l$

Def. Проводники - тела, в которых имеются свободные заряды, способные свободно перемещаться внутри этих тел, следовательно, проводящие точки

Def. Диэлектрики-изоляторы - вещества, практически не проводящие электрического тока. В диэлектрике нет свободных зарядов, способных перемещаться на значительные расстояния

Def. Полярные молекулы - молекулы, у которых центр «тяжести» отрицательного заряда сдвинут относительно положительного. В отсутствие внешнего электрического поля обладают собственным дипольным моментом

Def. Неполярные молекулы - молекулы, у которых центры положительного и отрицательного зарядов совпадают

Def. Поляризация - физический процесс пространственного разделения зарядов под действием внешнего электрического поля

При внесении неполярного диэлектрика во внешнее электрическое поле внутри каждой молекулы происходит смещение зарядов

В полярном диэлектрике диполи направлены хаотично, поэтому их сумма приблизительно равна нулю. При внесении полярного диэлектрика происходит ориентация дипольных моментов по направлению поля

На поверхности диэлектрика в результате поляризации появляются связанные (поляризационные) заряды. Обозначаются $q_{\text{связ}}, \sigma_{\text{связ}}, q', \sigma'$

Свободные (сторонние) заряды - заряды, которые под действием внешнего поля могут перемещаться по всему объему вещества. Такие заряды по определению не содержатся в диэлектриках.

Обозначаются $q_{\text{своб}}, \sigma_{\text{своб}}, q', \sigma'$

13. Электрическое поле в диэлектриках и проводниках. Конденсаторы

Поляризованность

$$\vec{P} = \frac{\sum \Delta V \vec{p}}{\Delta V}$$

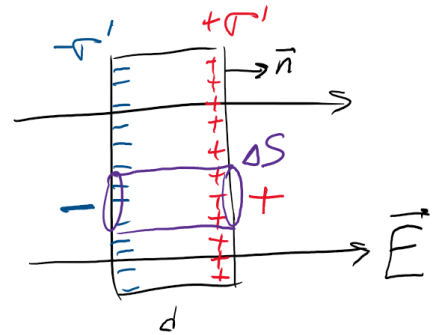
$$\vec{P} = \chi \epsilon_0 \vec{E}$$

$$[P] = \frac{\text{Кл}}{\text{м}^2}$$

$\chi \geq 0$ - диэлектрическая восприимчивость ($\chi = 0$ для воздуха и вакуума)

$$\vec{P} \uparrow \uparrow \vec{E}$$

Обычно, зависимость поляризованности от напряженности внешнего электрического поля линейна. Однако у сегнетоэлектриков она не линейная - при колебаниях направления напряженности поля зависимость поляризованности образует на графике петлю гистерезиса из-за того, что сегнетоэлектрики меняют свою диэлектрическую проницаемость. Возьмем пластину толщиной d . Поместим ее в однородное горизонтальное электрическое поле. По воздействию поля слева на пластине образуется отрицательный заряд, а справа положительный.



Выделим элементарный цилиндр высотой d . Его можем представить как диполь

$$|\vec{P}| = \frac{|\sum \vec{p}|}{\Delta V} = \frac{|\vec{p}|}{\Delta V} = \frac{q'd}{\Delta S d} = \frac{q'}{\Delta S} = \sigma' - \text{поверхностное распределение заряда}$$

Для произвольного направления внешнего поля: $P_n = P \cos \alpha = \sigma'$, где α - угол между вектором поляризованности и нормальный вектор к боковой поверхности пластины

Теорема Гаусса для вектора поляризованности

Мет. Теорема Гаусса - $\oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q_{\text{общ}}}{\epsilon_0}$

Найдем поток \vec{P} через ds

$$\int \vec{P} d\vec{s} = \int P \cos \alpha ds = \int \sigma' ds = \int dq' = q'$$

Если поверхность замкнутая: $\oint \vec{P} d\vec{s} = -q'$ - теорема Гаусса для вектора поляризованности

Взаимосвязи q' и q (σ' и σ)

$$\oint \vec{P} d\vec{s} = -q'$$

$$\vec{P} = \chi \epsilon_0 \vec{E}$$

$$\chi \epsilon_0 \oint \vec{E} d\vec{s} = -q'$$

$$\chi q_{\text{общ}} = -q', \text{ где } q_{\text{общ}} = q_{\text{связ}} + q_{\text{своб}}$$

$$\chi(q + q') = -q'$$

$$q' = -\frac{\chi q}{1 + \chi} - \text{связанный заряд появится только тогда, когда есть свободные}$$

Значит внутри диэлектриков связанных зарядов нет

Электрическое смещение (электрическая индукция)

$$\text{Мет. } \oint \vec{E} d\vec{s} = \frac{q + q'}{\epsilon_0}$$

$$\oint \epsilon_0 \vec{E} d\vec{s} + \oint \vec{P} d\vec{s} = q$$

$$\oint \underbrace{(\epsilon_0 \vec{E} + \vec{P})}_{\vec{D}} d\vec{s} = q$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} - \text{электрическое смещение}$$

$$[D] = \frac{\text{Кл}}{\text{м}^2}$$

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \chi \epsilon_0 \vec{E} = (1 + \chi) \epsilon_0 \vec{E} = \epsilon \epsilon_0 \vec{E}$$

$$\epsilon = 1 + \chi - \text{диэлектрическая проницаемость среды}$$

Граничные условия

Возьмем элементарный цилиндр и поместим его на границе двух сред с разными проницаемостями

Тогда при уменьшении высоты цилиндра получим поток через него:

$$\Phi = P_{2n} \Delta S - P_{1n} \Delta S = -\sigma' \Delta S$$

$$P_{2n} - P_{1n} = -\sigma'$$

Если какая-то среда не является диэлектриком (например, первая становится воздухом), то

$$P_{2n} = -\sigma'$$

$$\epsilon \epsilon_0 E_n = -\sigma', \text{ где } E_n - \text{поле внутри диэлектрика}$$

Для электрического смещения:

$$\Phi = D_{2n} \Delta S - D_{1n} \Delta S = q_{\text{своб}}$$

$$D_{2n} - D_{1n} = \sigma_{\text{своб}}$$

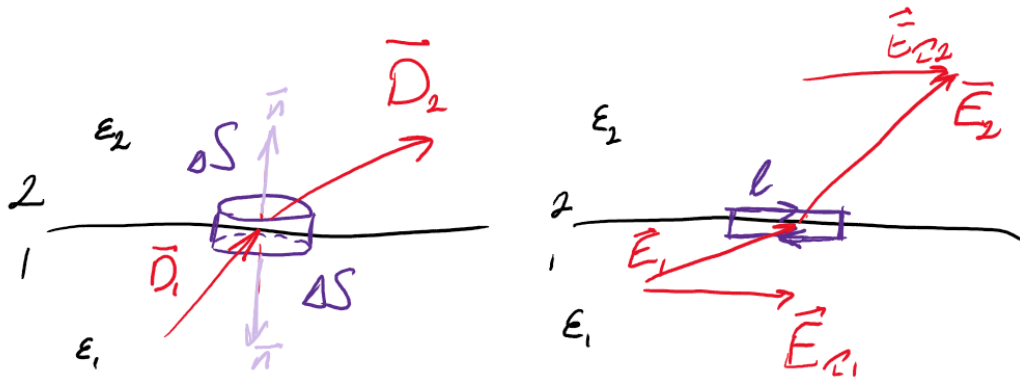
Но для диэлектриков $q_{\text{своб}} = 0$, поэтому $D_{2n} = D_{1n}$

Для напряженности:

$$\oint \vec{E} d\vec{l} = E_{\tau 2} l - E_{\tau 1} l = 0 \text{ по теореме о циркуляции}$$

$$E_{\tau 2} = E_{\tau 1}$$

Линии напряженности поля преломляются на границе двух сред



Конденсатор

Конденсатор - две пластины, между которыми есть разность потенциалов. Из-за этого конденсатор может иметь емкость, которую измеряют в фарадах

$$C = \frac{q}{\varphi} \quad [C] = \Phi$$

Для плоского конденсатора:

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{Ed} = \frac{q\epsilon_0\epsilon}{d\sigma} = \frac{\epsilon\epsilon_0 S}{d}$$

Для цилиндрического конденсатора:

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\int \vec{E} d\vec{l}} = \frac{l \cdot 2\pi\epsilon\epsilon_0}{\ln \frac{r_2}{r_1}}$$

14. Конденсаторы. Энергия электрического поля. Электреты

Конденсаторы

Рассмотрим еще раз емкости различных конденсаторов:

$C = \frac{q}{U}$ - емкость конденсатора означает, сколько

- Плоский конденсатор

Внутри плоского конденсатора находится равномерное поле $E = \frac{\sigma}{\epsilon\epsilon_0}$

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{Ed} = \frac{q\epsilon\epsilon_0}{\sigma d} = \frac{S\epsilon\epsilon_0}{d}$$

- Сферический конденсатор

Сферический конденсатор представляет собой две концентрические сферы разного радиуса и противоположных знаков заряда.

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\int \vec{E} d\vec{r}} = \frac{q}{\int E dr} = \frac{q}{\int_{R_1}^{R_2} \frac{kq}{r^2} dr} = \frac{R_1 R_2}{k(R_2 - R_1)} = \frac{4\pi\epsilon_0 R_1 R_2}{R_2 - R_1}$$

Внешняя сфера напряженности внутри не создает

- Цилиндрический конденсатор

Цилиндрический конденсатор представляет собой два коаксиальных цилиндра разных радиусов

$$C = \frac{q}{U} = \frac{q}{\int_{R_1}^{R_2} \frac{2k\tau}{r} dr} = \frac{q}{2k\tau \ln \frac{R_2}{R_1}} = \frac{l}{2k \ln \frac{R_2}{R_1}} = \frac{2\pi\epsilon_0 l}{\ln \frac{R_2}{R_1}}$$

Параллельное соединение конденсаторов дает сумму их емкостей: $C = C_1 + C_2 + \dots + C_n$

Последовательное соединение конденсаторов дает сумму обратных к емкостям: $\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots + \frac{1}{C_n}$

Энергия электрического поля

Работа всех сил взаимодействия произвольной системы зарядов равна убыли энергии взаимодействия зарядов этой системы: $dA = -dW$

Энергия всей системы:

$$W = W_{12} + W_{13} + \dots + W_{21} + W_{23} + \dots$$

Энергия взаимодействия пары зарядов $W_{12} = \frac{1}{2}(W_{12} + W_{21})$

$$\text{Получаем } W = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n W_i = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n q_i \varphi_i = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \left(q_i \sum_{j \neq i} \varphi_{ji} \right)$$

Энергия взаимодействия всех зарядов определяется как половина суммы произведения зарядов и потенциала остального поля в этом заряде

$$\text{Для конденсатора } W = \frac{1}{2} \sum q_i \varphi_i = \frac{1}{2} |q\varphi_2 - q\varphi_1| = \frac{qU}{2} = \frac{CU^2}{2} = \frac{q^2}{2C}$$

$$W = \frac{\epsilon\epsilon_0 S}{2d} (Ed)^2 = \frac{\epsilon\epsilon_0 E^2}{2} \cdot V = \frac{ED}{2} \cdot V = \frac{D^2}{2\epsilon\epsilon_0} \cdot V$$

$$\epsilon\epsilon_0 E^2 = \frac{W}{V} = \omega - \text{объемная плотность распределения энергии } (\vec{E} = \text{const})$$

$$\text{В неоднородном поле } \omega = \frac{dW}{dV}, \text{ а } W = \int \omega dV$$

Энергия сферического конденсатора:

$$\frac{\epsilon\epsilon_0 E^2}{2} = \frac{\epsilon\epsilon_0 k^2 q^2}{2r^4 \epsilon^2}$$

$$W = \int \frac{\epsilon_0 k^2 q^2}{2\epsilon} \frac{1}{r^4} dV = \frac{\epsilon_0 k^2 q^2}{2\epsilon} \int \frac{4\pi}{r^2} dr$$

Также конденсаторы способны быстро разряжаться, высвобождая огромное количество энергии.

Электреты

Пироэлектрики - кристаллические диэлектрики, поляризуемые в отсутствии внешнего поля.

При нагревании пироэлектрики поляризуются - пироэлектрический эффект. Также возможен обратный эффект - нагревание диэлектрика под действием внешнего поля

В пьезоэлектриках поляризация возникает под действием механической деформации - прямой пьезоэлектрический эффект. Также возможен обратный эффект - деформация под действием внешнего поля

Сегнетоэлектрики (или же ферроэлектрики) способны поляризоваться спонтанно в некотором температурном интервале. При периодическом изменении напряженности внешнего поля вектор поляризации сегнетоэлектрика изменяется немоментально, образуя на графике петлю гистерезиса

С помощью сегнетоэлектриков можно сделать энергонезависимую память (FRAM)

Другие свойства сегнетоэлектриков: в некотором температурном интервале проницаемость может достигать 10000, наличие областей спонтанной поляризации (доменов), сложная зависимость D и P от E , зависимость ϵ от внешнего поля, D и P зависят от предшествующего состояния

Х. Программа экзамена в 2024/2025

1. Предмет изучения физики. Основные понятия механики.
2. Способы описания движения: векторный, координатный.
3. Траекторный способ описания движения. Тангенциальное и нормальное ускорения.
4. Кинематика движения материальной точки по окружности. Плоское движение твердого тела.
5. Динамика материальной точки. Системы отсчета. Принцип относительности Галилея.
6. Фундаментальные взаимодействия. Сила. Законы Ньютона.
7. Импульс материальной точки и системы м.т. II закон Ньютона в импульсной форме.
8. Закон сохранения импульса.
9. Работа. Мощность. Энергия.
10. Потенциальная энергия. Взаимосвязь силы и потенциальной энергии.
11. Кинетическая энергия. Взаимосвязь силы и кинетической энергии.
12. Консервативные и неконсервативные силы. Закон сохранения энергии.
13. Центральное соударение двух тел. Абсолютно упругий и абсолютно неупругий удары.
14. Момент инерции твердого тела. Теорема Штейнера.
15. Момент импульса. Уравнение моментов. Закон сохранения момента импульса.
16. Динамика вращения твердого тела. Аналогии между поступательными и вращательными величинами.
17. Закон Кулона. Напряженность электрического поля. Принцип суперпозиции. Непрерывное распределение заряда.
18. Теорема Гаусса для вектора напряженности электрического поля в вакууме в интегральной и дифференциальной форме.
19. Потенциальность электрического поля. Теорема о циркуляции в интегральной и дифференциальной форме. Выводы из теоремы о циркуляции.
20. Взаимосвязь потенциала и напряженности электростатического поля. Уравнение Пуассона.
21. Аналогии между гравитационным и электростатическим полем.
22. Проводники в электростатическом поле. Принцип электростатической защиты.
23. Электрический диполь. Напряженность и потенциал диполя.
24. Электрический диполь в электрическом поле. Сила и момент сил, действующих на диполь. Энергия диполя.
25. Диэлектрик в электрическом поле. Механизм поляризации. Поляризованность и электрическое смещение.
26. Теорема Гаусса для векторов напряженности, электрического смещения и поляризованности.
27. Граничные условия для векторов напряженности, электрического смещения, поляризо-

ванности на границе раздела двух сред.

28. Электрическая емкость уединенного проводника и конденсатора. Расчет емкости плоского, цилиндрического и сферического конденсаторов.
29. Электрическая энергия и ее локализация в пространстве. Энергия конденсатора.
30. Постоянный ток. Сила и плотность тока. Сторонние силы. Уравнение непрерывности.
31. Закон Ома в интегральной и дифференциальной форме. Электродвижущая сила. Правила Кирхгофа.
32. Работа и мощность постоянного тока. Закон Джоуля-Ленца в интегральной и дифференциальной форме.

У. Решение задач из сборника

Электромагнетизм

Задача 1.4.2. Три одинаковых одноименных заряда q расположены в вершинах равностороннего треугольника. Какой заряд Q противоположного знака нужно поместить в центр этого треугольника, чтобы результирующая сила, действующая на каждый заряд, была равна нулю?

Чтобы результирующая сила, действующая на каждый заряд, была равна нулю, сумма сил, действующих на каждый заряд от других зарядов, должна быть равна нулю.

Так как на заряд Q в центре действуют одинаковая сила со всех других зарядов, то в силу симметрии его суммарная сила равна 0

Возьмем заряд q_3 в вершине - на него действуют три силы: \vec{F}_{13} , \vec{F}_{23} и \vec{F}_{Q3}

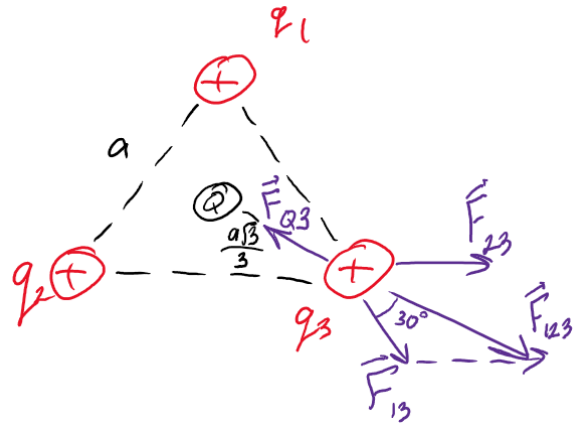
$$F_{13} = F_{23} = \frac{kq}{a^2}$$

$$\text{Результирующая сил} \quad F_{123} = 2F_{13} \cdot \cos 30^\circ = \sqrt{3} \frac{kq}{a^2}$$

$$F_{Q3} = \frac{kQ}{\left(\frac{a\sqrt{3}}{3}\right)^2} = \frac{3kQ}{a^2}$$

$$F_{Q3} = F_{123} \Rightarrow \sqrt{3} \frac{kq}{a^2} = \frac{3kQ}{a^2} \Rightarrow Q = \frac{\sqrt{3}q}{3}$$

Ответ: $\frac{\sqrt{3}q}{3}$



Задача 1.4.9. Точечный заряд q находится в центре тонкого кольца радиуса R , по которому равномерно распределен заряд $(-q)$. Найти модуль вектора напряженности электрического поля на оси кольца в точке, отстоящей от центра кольца на расстояние $x \gg R$.

На лекции выводили формулу напряженности кольца в точке, расположенной на оси кольца:

$$E_{\text{кольца}} = -\frac{kqx}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}}$$

При $x \gg R$ можем сказать, что $(R^2 + x^2) \approx x^2$ - тогда получаем, что кольцо можно представить как точечный заряд:

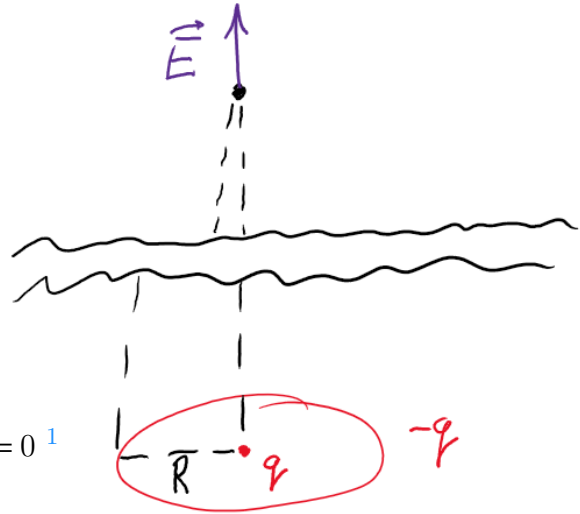
$$E_{\text{кольца}} \approx -\frac{kq}{x^2}$$

Аналогично для точечного заряда получаем

$$E_{\text{т.з.}} = \frac{kq}{x^2}$$

Получаем напряженность в точке $E = E_{\text{т.з.}} + E_{\text{кольца}} = 0$ ¹

Ответ: 0



¹ Несмотря на это, можно получить более точную оценку:

$$E = \frac{kq}{x^2} \left(1 - \frac{1}{\left(\frac{R^2}{x^2} + 1 \right)^{\frac{3}{2}}} \right) \approx \left[\text{делаем замену } y = \frac{R^2}{x^2}, \text{ разложение } \left(1 - \frac{1}{(y+1)^{\frac{3}{2}}} \right) \text{ по Тейлору} \right] \approx \frac{3kqR^2}{2x^4}$$

Задача 1.4.11. Система состоит из тонкого заряженного проводящего кольца радиуса R и очень длинной нити, равномерно заряженной с линейной плотностью τ , расположенной на оси кольца так, что один из её концов совпадает с центром кольца. Кольцо имеет заряд q . Найти силу взаимодействия кольца и нити.

Формула напряженности кольца в точке, расположенной на оси кольца:

$$E_{\text{кольца}} = \frac{kqx}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Тогда для каждого кусочка заряда $d\tilde{q}$ на нити сила равна

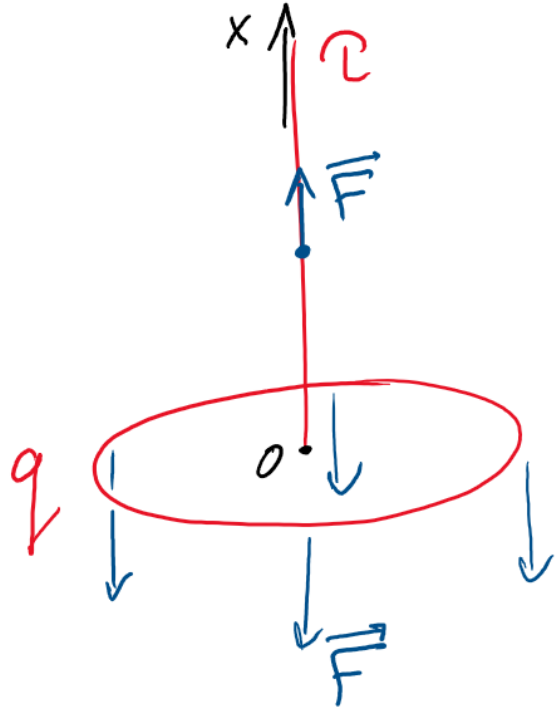
$$dF = d\tilde{q}E_{\text{кольца}} = d\tilde{q} \frac{kqx}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Для всей нити получаем:

$$F = \int_l d\tilde{q} \frac{kqx}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} = \int_0^\infty \frac{kqx}{(R^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} \tau dx =$$

$$\frac{k\tau q}{2} \frac{-2}{\sqrt{R^2 + x^2}} \Big|_0^\infty = \frac{k\tau q}{R}$$

Ответ: $\frac{k\tau q}{R}$



Задача 1.4.14. Шар радиуса R сферически симметрично заряжен по объему зарядом Q так, что $\rho(r) \sim r^2$. Определить напряженность электрического поля в точках A и B , если $r_A = 0.5R$, а $r_B = 2R$.

Пусть $\rho(r) = mr^2$, где m некая константа, тогда

$$Q = \iiint \rho(r) dV = \int_0^R \rho(r) S(r) dr = \int_0^R mr^2 \cdot 4\pi r^2 \cdot dr = \frac{4}{5} m\pi R^5$$

Из этого $m = \frac{5Q}{4\pi R^5}$, $\rho(r) = r^2 \frac{5Q}{4\pi R^5}$

Для точки B воспользуемся выкладками из лекции, в точке вне шара напряженность можем считать по формуле точечного заряда:

$$E_B = k \frac{Q}{4R^2}$$

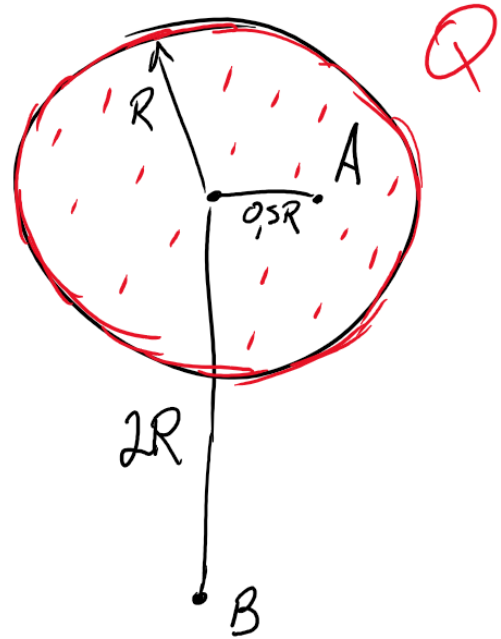
Теперь найдем $q(r)$ - количество заряда внутри сферы радиуса r :

$$q(r) = \int_0^r \rho(t) S(t) dt = \int_0^r mt^2 \cdot 4\pi t^2 \cdot dr = \frac{4}{5} m\pi r^5 = Q \frac{r^5}{R^5}$$

По теореме Гаусса $E_A S(r) = \frac{q(r)}{\epsilon_0}$, тогда

$$E_A = Q \frac{r^5}{R^5} \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^2} = kQ \frac{r^3}{R^5} = \frac{kQ}{8R^2}$$

Ответ: $E_A = \frac{kQ}{8R^2}$, $E_B = k \frac{Q}{4R^2}$



Задача 2.3.8. Две длинные параллельные нити равномерно заряжены с одинаковой линейной плотностью заряда τ . Найти максимальное значение модуля напряженности поля в плоскости симметрии этой системы. Расстояние между нитями d .

Будем считать нити бесконечно длинными. Тогда известна напряженность заряженной нити до точки на расстоянии r : $\frac{2k\tau}{r}$

В точке между нитями в силу симметрии напряженность равна по модулю и противоположна по направлению. Найдем напряженность в точке, отрезки от которой до одной из нитей и середины между нитями образуют угол α . В силу симметрии, напряженности каждой нити в точке равны:

$$|\vec{E}_1| = |\vec{E}_2| = 2k\tau \frac{\sin \alpha}{d}$$

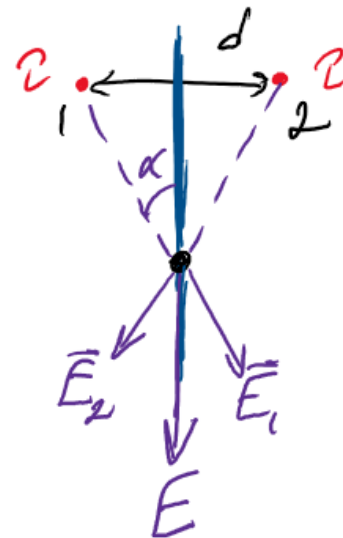
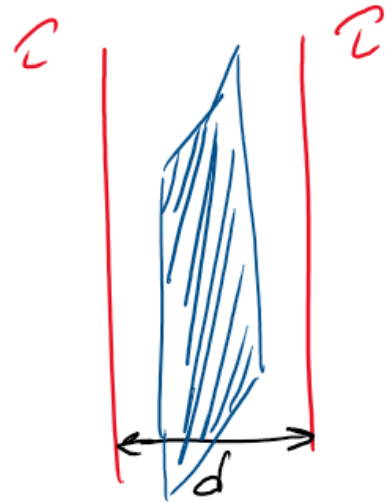
Спроецируем эти вектора на плоскость симметрии:

$$|\vec{E}| = 2 \cos \alpha |\vec{E}_1| = \frac{8k\tau \sin \alpha \cos \alpha}{d} = \frac{4k\tau \sin 2\alpha}{d}$$

Получаем, что $|\vec{E}|$ принимает наибольшее значение при $\sin 2\alpha = 1 \Rightarrow \alpha = \frac{\pi}{4}$

В этом случае $|\vec{E}| = \frac{4k\tau}{d}$

Ответ: $\frac{4k\tau}{d}$



Задача 3.3.5. Два коаксиальных кольца одинакового радиуса R заряжены равномерно зарядами q_1 и q_2 . Плоскости колец находятся на расстоянии h друг от друга. Найти потенциал в произвольной точке A на оси колец.

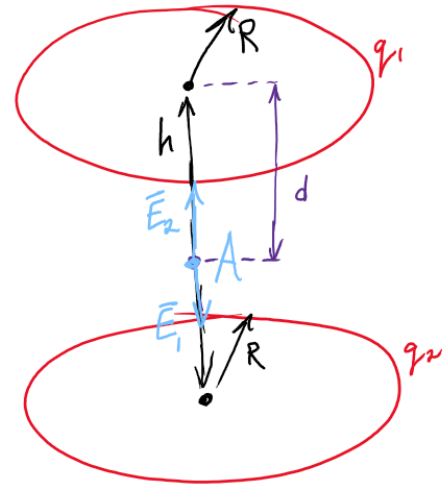
Пусть точка находится на расстоянии d от первого кольца. Найдем формулу потенциал в этой точки. Очевидно, что потенциал на бесконечном расстоянии от точки можем считать равным нулю (тогда считаем кольцо точечным зарядом).

$$\text{Тогда } \varphi_A - \varphi_\infty = \int_d^\infty \vec{E} d\vec{l} = \int_d^\infty \frac{kqr}{\sqrt{R^2 + r^2}} dr = -\frac{kq}{\sqrt{R^2 + r^2}} \Big|_d^\infty = \frac{kq}{\sqrt{R^2 + d^2}}$$

В нашем случае по принципу суперпозиции потенциал в точке A равен $\varphi = \varphi_1 + \varphi_2 = \frac{kq}{\sqrt{R^2 + d^2}} + \frac{kq}{\sqrt{R^2 + (h-d)^2}} =$

$$kq \left(\frac{\sqrt{R^2 + d^2} + \sqrt{R^2 + (h-d)^2}}{\sqrt{(R^2 + d^2)(R^2 + (h-d)^2)}} \right)$$

Ответ: $\frac{kq}{\sqrt{R^2 + d^2}} + \frac{kq}{\sqrt{R^2 + (h-d)^2}}$



Задача 1.10. Потенциал поля внутри заряженного шара зависит только от расстояния r до его центра по закону $\varphi = ar^2 + b$, где a и b — постоянные. Найти распределение объемного заряда $\rho(r)$ внутри шара.

По уравнению Пуассона:

$$-\Delta\varphi = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

В нашем случае $-\Delta\varphi = -\vec{\nabla}\vec{\nabla}(ar^2 + b) = -\vec{\nabla}\vec{\nabla}(a(x^2 + y^2 + z^2) + b) = -\vec{\nabla}(2ax\vec{i} + 2ay\vec{j} + 2az\vec{k}) = -2a - 2a - 2a = -6a$

Из этого $\rho(r) = -\Delta\varphi\varepsilon_0 = -6a\varepsilon_0$

Ответ: $-6a\varepsilon_0$

Задача 15.47. Тонкий стержень согнут в кольцо радиусом $R = 10$ см. Он заряжен с линейной плотностью $\tau = 300$ нКл/м. Какую работу A надо совершить, чтобы перенести заряд $Q = 5$ нКл из центра кольца в точку, расположенную на оси кольца на расстоянии $l = 20$ см от центра его?

Из лекций знаем, что работа по перемещению заряда равна произведению величины заряда на разность потенциалов: $A = Q\Delta\varphi$

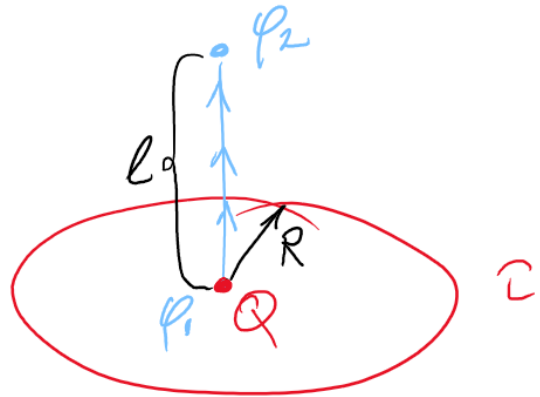
Потенциал поля кольца в точке на оси равен $\varphi(r) = \frac{kq_{\text{кольца}}}{\sqrt{R^2 + r^2}}$

Тогда $\varphi_1 = \frac{kq_{\text{кольца}}}{R}$, а $\varphi_2 = \frac{kq_{\text{кольца}}}{\sqrt{R^2 + l^2}}$

$q_{\text{кольца}} = \tau \cdot 2\pi R$

Тогда работа равна

$$A = Q\Delta\varphi = Q(\varphi_1 - \varphi_2) = Q \left(\frac{kq_{\text{кольца}}}{R} - \frac{kq_{\text{кольца}}}{\sqrt{R^2 + l^2}} \right) = Qk\tau \cdot 2\pi R \left(\frac{1}{R} - \frac{1}{\sqrt{R^2 + l^2}} \right) = Qk\tau \cdot 2\pi \left(1 - \frac{R}{\sqrt{R^2 + l^2}} \right) = 4.689 \cdot 10^{-5} \text{ Дж}$$



Ответ: $4.689 \cdot 10^{-5} \text{ Дж}$