

31 - Вычисление магнитных полей по теореме о циркуляции (провод, труба с током, безграничная проводящая плоскость).

TL;DR

TL;DR'a не будет, он принял ислам. в общем и целом здесь в несколько ужатом виде приводятся решения задач, которые разбирались у нас на практиках по физике, а потому их нужно просто через себя пропустить и проблем они доставить не должны будут

[Источник решений](#), если вам покажется, что чего-то не хватает - идете сюда

Алгоритм решения

Формулировка теоремы о циркуляции:

$$\oint_{\Gamma} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \cdot I_{\Gamma}$$

Шаги по решению:

1. Выбрать вспомогательный контур, по которому будет рассчитываться циркуляция. Его выбор обусловлен симметриями поля
2. Рассчитывается циркуляция по данному контуру - интеграл в левой части
3. Рассчитываются постоянные токи, охватываемые выбранным контуром - ищем правую часть
4. приравниваем левую и правую части и выражаем \vec{B}

Ахтунг

Поскольку в названии билета указаны только 3 задачи - именно эти 3 задачи и были разобраны. В соответствующем конспекте также разбираются задачи с:

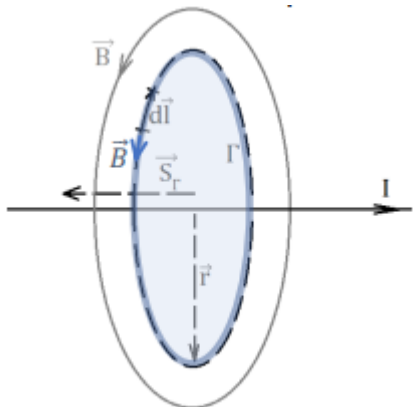
- бесконечным полнотелым цилиндром. Что достаточно хорошо соотносится с задачей номер 2 с небольшими корректировками
- Магнитных полей, силовые линии которых параллельны оси системы (так бывает например у катушек)
- Магнитное поле тороида (бублика)

Если кому-то нужны действительно эти решения, они находятся по следующей

[ссылке](#)

Задача 1: магнитное поле бесконечного прямолинейного проводника с током

Дано	Найти
I - ток, текущий по проводнику	$B(r)$



Шаги:

1. Вспомогательный контур - окружность, совпадающая с одной из силовых линий магнитного поля, радиусом r .
2. Найдём циркуляцию. Заметим, что $\vec{B} \updownarrow d\vec{l}$, кроме того \vec{B} во всех точках контура одинакова

$$C_{\Gamma} = \oint_{\Gamma} \vec{B} \cdot d\vec{l} = - \oint_{\text{окруж.}} dl = -B \cdot L_{\Gamma} = -B \cdot 2\pi r$$

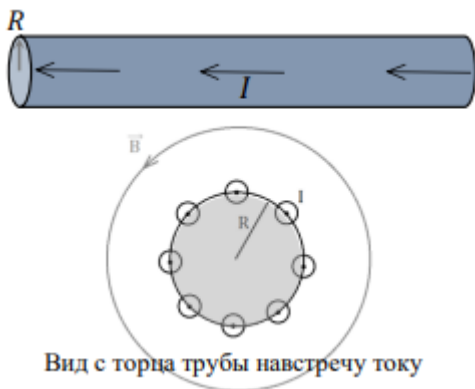
3. Считаем ток, охватываемый контуром. Мы выбрали направление обхода так, что оно противоположно направлению тока, поэтому ток проводника войдет полностью, но с противоположным знаком: $I_{\Gamma} = -I$

$$-B \cdot 2\pi = \mu_0 \cdot (-I) \Rightarrow B = \frac{\mu_0}{2\pi} \cdot \frac{I}{r}$$

Тот же результат, что и интегрирование полей по Био-Савару-Лапласу

Задача 2: магнитное поле бесконечно длинной трубы с током (пустотелой)

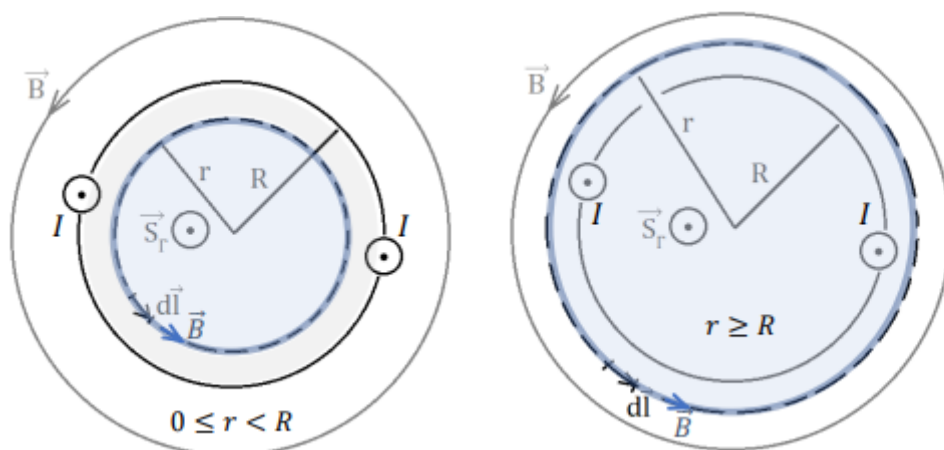
Дано	Найти
R - радиус трубы I - сила тока	$B(r)$ внутри трубы и снаружи



Представим, что труба на самом деле состоит из очень большого числа очень маленьких проводков. Тогда поле этой трубы есть сумма всех полей этих проводков

Шаги:

1. Заметить, что для отдельного проводка мы считали поле в предыдущем примере и сразу написать: $C_T = B \cdot 2\pi$. (нюанс в том, что в этот раз мы выбрали противоположное направление обхода, поэтому минус у нас не образовался)
2. нарисовать вспомогательный контур в виде окружности, центр которой совпадает с центром сечения трубы



3. На глаз прикинуть, что:
 1. если радиус нашего контура меньше радиуса трубы (то есть он внутри трубы), то ток через него никакой не течет, то бишь и циркуляция равна нулю, а стало быть и поле тоже равно нулю. $B = 0$
 2. Если радиус нашего контура больше радиуса трубы, то весь ток, текущий по трубе, будет течь через контур. $B \cdot 2\pi r = \mu_0 \cdot I$, откуда легко выразится B

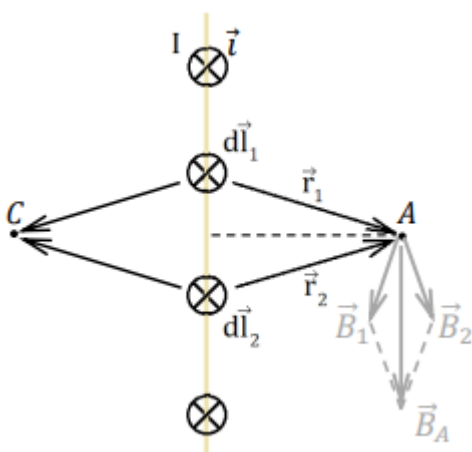
Замечание

То есть вне трубы поле ведет себя как обычно поле проводника, а внутри трубы поля просто нет

Задача 3: Магнитное поле безграничной плоскости с током

Введем понятие линейной плотности тока \vec{j} - вектор, направленный вдоль линий тока, модуль которого есть ток, проходящий через единицу длины

Дано	Найти
i - линейная плотность тока	B



Рассмотрим 2 тонкие нити с током, симметрично расположенные относительно точки наблюдения A , на рисунке значащиеся в точках dl_1 и dl_2 . Тогда результирующее поле этих двух нитей, как видно на рисунке будет:

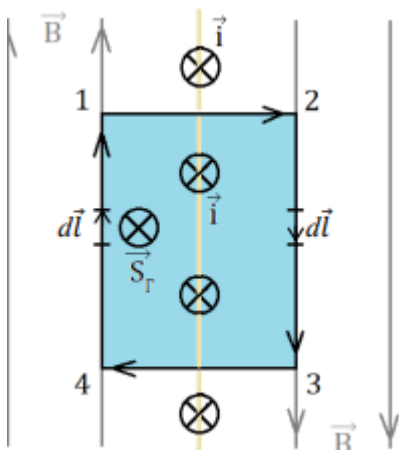
$$\vec{B}_A = \vec{B}_1 + \vec{B}_2$$

Так как они расположены на одном расстоянии от точки A и ничем не отличаются, можно сказать, $|\vec{B}_1| = |\vec{B}_2|$

Очевидно, что всю поверхность бесконечной плоскости можно разбить на такие нити.

Так как каждая сумма полей этих двух нитей параллельна плоскости, то это же справедливо и для всей плоскости

Возьмем прямоугольник 12341, как на рисунке и начнем обходить его по часовой стрелке



Наши подсчеты (с вашего позволения тут скриншот) буду выглядеть следующим образом:

$$\begin{aligned}
C_\Gamma &= \oint_\Gamma \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_{12341} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \int_{1 \rightarrow 2} \underbrace{\vec{B} \cdot d\vec{l}}_{=0, \vec{B} \perp d\vec{l}} + \int_{2 \rightarrow 3} \underbrace{\vec{B} \cdot d\vec{l}}_{\vec{B} \parallel d\vec{l}} + \int_{3 \rightarrow 4} \underbrace{\vec{B} \cdot d\vec{l}}_{=0, \vec{B} \perp d\vec{l}} + \int_{4 \rightarrow 1} \underbrace{\vec{B} \cdot d\vec{l}}_{\vec{B} \parallel d\vec{l}} = \\
&= \int_{2 \rightarrow 3} B_{23} \cdot dl + \int_{4 \rightarrow 1} B_{41} \cdot dl = 2 \cdot B \int_{2 \rightarrow 3} dl = 2 \cdot Bl, \quad B_{23} = B_{41}
\end{aligned}$$

Для понимания: Поскольку мы имеем дело со скалярными произведениями, места, где вектор магнитной индукции параллелен $d\vec{l}$, у нас всегда будут получаться нули, а значит такие интегралы можно просто отбрасывать

Введем вертикальный размер нашего прямоугольного контура l , тогда ток, проходящий через контур будет равен $I_\Gamma = l \cdot i$,

Теперь при помощи этой величины посчитаем вектор магнитной индукции:

$$2 \cdot B \cdot l = \mu_0 \cdot l \cdot i \Rightarrow B = \frac{\mu_0 \cdot i}{2}$$

Вот и ответ