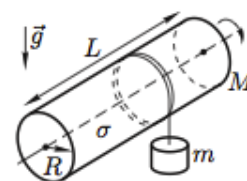


## Электромагнитный тормоз

Смотрим красивую задачу 11.2 заключительного этапа Всероссийской олимпиады по физике 2008 года. [Авторское решение](#) использует энергетический подход — дифференцирование ЗСЭ; однако в рамках такого подхода никак не проясняется физика процесса (а именно, остается непонятным, почему заряженный цилиндр раскручивается медленнее незаряженного).

Мы будем решать задачу динамически — с помощью уравнения моментов для цилиндра. Наше изложение окажется не таким коротким, как авторское, но зато мы полностью разберемся, что же тут происходит с точки зрения физики!

**ЗАДАЧА.** (*Всеросс., 2008, ЗЭ, 11.2*) На длинном тонкостенном диэлектрическом цилиндре радиуса  $R$ , длины  $L \gg R$  и массы  $M$  размещён электрический заряд одинаковой поверхностной плотностью  $\sigma$ . Цилиндр может свободно (без трения) вращаться вокруг своей оси под действием груза массы  $m$ , подвешенного на невесомой нити, намотанной на цилиндр (рис.). Определите ускорение груза.



### Вращение незаряженного цилиндра

Давайте рассмотрим вначале случай незаряженного цилиндра ( $\sigma = 0$ ). Тогда получим простую задачу по механике. Для груза имеем второй закон Ньютона:

$$ma = mg - T, \quad (1)$$

где  $T$  — сила натяжения нити. Эта сила  $T$  создает вращающий момент  $TR$ , который раскручивает цилиндр с угловым ускорением  $\dot{\omega}$  (оно равно производной угловой скорости  $\omega$  по времени, а производная по времени в физике часто обозначается точкой над буквой). Момент инерции цилиндра равен  $MR^2$ , так что уравнение моментов для цилиндра принимает вид

$$MR^2\dot{\omega} = TR, \quad (2)$$

или

$$MR\dot{\omega} = T.$$

Теперь заметим, что

$$R\dot{\omega} = R \frac{d\omega}{dt} = \frac{d(\omega R)}{dt} = \frac{dv}{dt},$$

где  $v$  — линейная скорость точек на поверхности цилиндра, она же — скорость нити и скорость груза. Следовательно,  $R\dot{\omega}$  равно ускорению  $a$  груза, и тогда имеем

$$Ma = T.$$

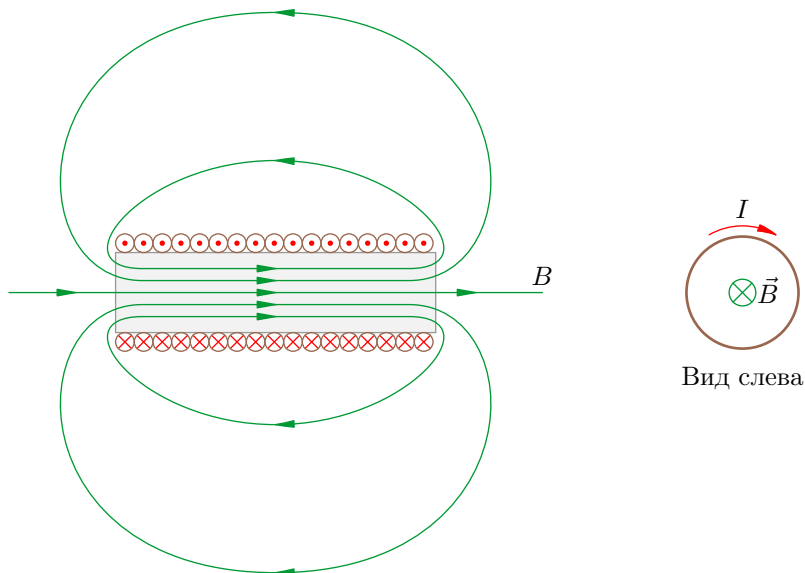
Складывая это с уравнением (1), получим

$$a = \frac{mg}{M + m}. \quad (3)$$

## Вращение заряженного цилиндра

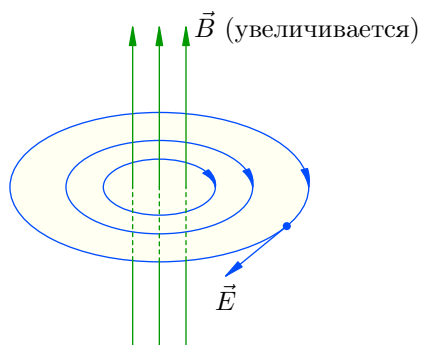
Теперь переходим к нашей задаче с заряженным цилиндром. Какие дополнительные явления тут возникают вдобавок к рассмотренной выше чисто механической ситуации?

Вращение поверхностных зарядов создает поверхностный ток, который, в свою очередь, создает магнитное поле  $\vec{B}$ , аналогичное полю катушки с током:

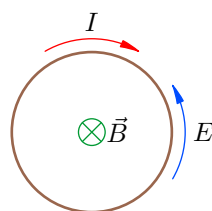


Поскольку цилиндр длинный, магнитное поле внутри цилиндра вдали от краев можно считать однородным, а вне цилиндра у его поверхности вдали от краев — нулевым. Попросту говоря, будем полагать, что магнитное поле сосредоточено целиком внутри цилиндра и что оно там однородно.

Цилиндр вращается с ускорением, поэтому поверхностный ток возрастает, а вслед за ним возрастает и создаваемое им магнитное поле. Ну а возрастающее магнитное поле порождает [вихревое электрическое поле](#), линии которого бегут по часовой стрелке, если смотреть с конца вектора  $\vec{B}$ :



А если смотреть в торец цилиндра на рисунке задачи, то дело выглядит так:

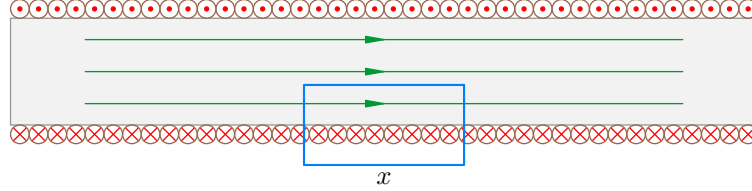


Поле  $B$  увеличивается

Цилиндр вращается по часовой стрелке, а вихревое поле  $E$  направлено против вращения; значит, сила, действующая на заряды цилиндра со стороны вихревого электрического поля, притормаживает цилиндр. Поэтому искомое ускорение будет меньше, чем ускорение (3) незаряженного цилиндра.

Ну что же, с физикой вроде бы ясность наступила, не так ли? Теперь давайте решать задачу. Пусть  $\omega$  — мгновенная угловая скорость вращения цилиндра.

Прежде всего найдем магнитное поле внутри цилиндра. Для этого (аналогично ситуации с катушкой) используем [теорему о циркуляции](#). Берем маленький синий контур:



На горизонтальной нижней стороне контура поле равно нулю (ибо вне цилиндра), на вертикальных сторонах — тоже нуль (ибо однородно и горизонтально). Поэтому циркуляция поля  $B$  по нашему контуру равна просто  $Bx$ . По теореме о циркуляции тогда имеем:

$$Bx = \mu_0 I,$$

где  $I$  — ток, пронизывающий наш контур. Этот ток равен отношению заряда, прошедшего через контур за один полный оборот, ко времени оборота:

$$I = \frac{q}{T} = \frac{\sigma \cdot 2\pi R x}{2\pi/\omega} = \sigma R \omega x.$$

Тогда имеем:

$$Bx = \mu_0 \sigma R \omega x,$$

откуда

$$B = \mu_0 \sigma R \omega.$$

Как видим, поле  $B$  возрастает вместе с угловой скоростью и порождает вихревое электрическое поле  $E$ . Циркуляция поля  $E$  по окружности цилиндра равна производной магнитного потока через поперечное сечение:

$$E \cdot 2\pi R = \dot{\Phi} = \dot{B} \cdot \pi R^2,$$

откуда

$$E = \frac{1}{2} \dot{B} R = \frac{1}{2} \mu_0 \sigma R^2 \dot{\omega}.$$

Поле  $E$  действует на заряд  $Q$  всей поверхности цилиндра (в каждой точке поверхности электрическая сила направлена по касательной) и создает тормозящий момент

$$\mathcal{M} = EQR = E(\sigma \cdot 2\pi RL)R = \frac{1}{2} \mu_0 \sigma R^2 \omega \cdot 2\pi \sigma R^2 L = \mu_0 \pi \sigma^2 R^4 L \dot{\omega}.$$

Для груза имеем второй закон Ньютона без каких-либо изменений:

$$ma = mg - T.$$

А вот уравнение моментов для цилиндра модифицируется:

$$MR^2 \dot{\omega} = TR - \mathcal{M} = TR - \mu_0 \pi \sigma^2 R^4 L \dot{\omega}.$$

Отсюда

$$MR\dot{\omega} = T - \mu_0\pi\sigma^2R^3L\dot{\omega}$$

и далее

$$(M + \mu_0\pi\sigma^2R^2L)R\dot{\omega} = T.$$

Выше мы показали, что  $R\dot{\omega} = a$ , так что имеем

$$(M + \mu_0\pi\sigma^2R^2L)a = T.$$

Остается сложить это со вторым законом Ньютона для груза и получить ответ:

$$a = \frac{mg}{M + m + \mu_0\pi\sigma^2R^2L}.$$

Видим, что ускорение будет меньше величины (3) в чисто механической ситуации — за счет тормозящего действия вихревого электрического поля.

## Авторское решение

### Задача 2. Вращение заряженного цилиндра

При вращении цилиндра возникает круговой ток, создающий магнитное поле внутри цилиндра. Полная сила тока, текущего по поверхности цилиндра, равна  $I = \sigma v L$ , где  $v$  — линейная скорость зарядов. Ток, приходящийся на единицу длины цилиндра,  $i = I/L = \sigma v$ . Магнитное поле  $B$  внутри цилиндра совпадает с магнитным полем длинной катушки:

$$B = \frac{\mu_0 I}{L} = \mu_0 \sigma v.$$

Плотность магнитной энергии  $w_M = B^2/(2\mu_0) = \mu_0 \sigma^2 v^2/2$ . Полная энергия магнитного поля  $W_M = w_M \cdot \pi R^2 L = kv^2/2$ , где  $k = \pi \mu_0 \sigma^2 R^2 L$ .

Кинетическая энергия вращающегося цилиндра и груза  $W_K = (m+M)v^2/2$ .

Если координатную ось  $x$  направить вниз, то потенциальная энергия груза запишется в виде  $W_{\Pi} = -mgx + \text{const}$ .

Запишем теперь закон сохранения энергии, включая механическую энергию вращающегося цилиндра и груза и энергию магнитного поля внутри цилиндра:

$$W_K + W_{\Pi} + W_M = \text{const} \quad \text{или} \quad (m + M + k) \frac{v^2}{2} - mgx = \text{const}.$$

Принимая во внимание, что  $v = \frac{dx}{dt}$  и  $a = \frac{dv}{dt}$ , получим, продифференцировав это уравнение по времени:

$$a = \frac{mg}{m + M + k} = \frac{mg}{m + M + \pi \mu_0 \sigma^2 R^2 L}.$$