

трической цепи, а не напряжению $U_{12} = \phi_1 - \phi_2 + \delta_{12}$. В случае пассивного участка $\delta_{12} = 0$, поэтому разность потенциалов и напряжение на таком участке равны друг другу.

§ 9.3. Закон Джоуля—Ленца

1. В том случае, когда электрический ток в цепи постоянен, а образующие ее проводники не подвижны, работа сторонних сил целиком расходуется на нагревание проводников¹.

Если в единице объема проводника за единицу времени выделяется энергия w (объемная плотность тепловой мощности), то в объеме dV за время dt — энергия

$$dW = wdVdt.$$

По закону Джоуля—Ленца (8.16'), объемная плотность тепловой мощности тока $w = E j$. Поэтому

$$dW = E j dVdt. \quad (9.12)$$

Объем dV равен произведению элемента длины проводника dl на элемент площади поперечного сечения dS : $dV = dl \cdot dS$. Так как векторы j и dl совпадают по направлению, то $j = j(dl/dl)$. Подставив выражения для dV и j в (9.12), получим

$$dW = EdljdSdt. \quad (9.13)$$

2. Энергию W , выделяющуюся за время t по всему объему проводника, длина которого l , а площадь поперечного сечения S , найдем интегрированием выражения (9.13):

$$W = IUt, \quad (9.14)$$

где I — сила тока, а U — напряжение на рассматриваемом участке цепи постоянного тока.

Соответствующее этой энергии количество теплоты, выделяющейся в проводнике,

$$Q = IUt. \quad (9.15)$$

Формула (9.15) выражает закон Джоуля — Ленца: *количество теплоты, выделяемой током в проводнике, пропорционально силе тока, времени его прохождения и напряжению.*

3. Пусть R — сопротивление проводника, тогда по закону Ома $U = IR$ и формулу (9.15) можно переписать в виде

$$Q = I^2Rt, \quad \text{или} \quad Q = U^2t/R. \quad (9.15')$$

Зависимость количества теплоты, выделяющейся в проводнике при прохождении тока, от сопротивления проводника можно продемонстрировать на следующих опытах. Возьмем два куска медной и никро-

¹ Речь идет об электрических цепях, составленных из металлических проводников.

мовой проволоки, одинаковых по длине и площади поперечного сечения. Удельное сопротивление никрома приблизительно в 60 раз больше удельного сопротивления меди. Во столько же раз сопротивление R_1 куска никромового провода больше сопротивления R_2 медного провода. Соединим эти провода последовательно и включим их в цепь аккумуляторной батареи B через резистор (*рис. 9.5, а*). Подбирая величину R его сопротивления, можно добиться того, что никромовый провод раскалится докрасна. Температура медного провода при этом повысится незначительно, и до него можно дотронуться рукой. Этот опыт легко объяснить с помощью первой формулы (9.15'), выражающей закон Джоуля—Ленца. Сила тока в последовательно соединенных проводах одинакова. Поэтому выделяющиеся в них количества теплоты пропорциональны их сопротивлениям:

$$Q_1 : Q_2 = R_1 : R_2 \approx 60.$$

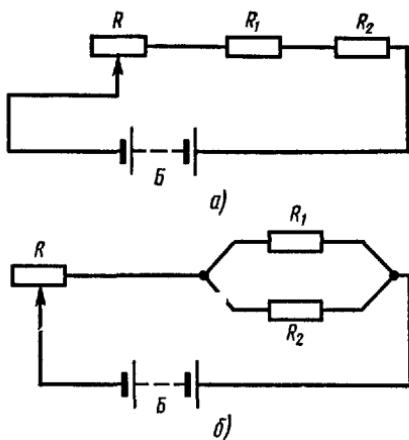


Рис. 9.5

Соединим теперь медный и никромовый провода параллельно и вновь включим в цепь аккумуляторной батареи (*рис. 9.5, б*). В этом случае картина изменяется: медный провод раскаляется докрасна, а никромовый почти не нагревается. Для объяснения этого опыта удобно воспользоваться второй формулой (9.15') закона Джоуля—Ленца. Напряжения на параллельно соединенных проводах одинаковы. Поэтому выделяющиеся в проводах количества теплоты обратно пропорциональны их сопротивлениям:

$$Q_2 : Q_1 = R_1 : R_2 \approx 60.$$

4. Термовое действие электрического тока нашло широкое применение в технике. В 1873 г. русский инженер А. Н. Лодыгин впервые использовал термовое действие тока для устройства электрического освещения. Первоначально им были созданы лампы накаливания с угольными стержнями. В дальнейшем Лодыгин их значительно усовершенствовал, а в 1893—1894 гг. получил патенты на лампы накаливания с платиновой нитью, покрытой различными металлами (радием, хромом, вольфрамом и др.).

На нагревании проводников электрическим током основано действие электропечей и различных бытовых нагревательных приборов. Это явление используется также в электронных лампах, в измерительной технике, в контактной электросварке и во многих других областях техники.