

Формулу (8.16) можно записать в несколько ином виде, если учесть, что  $E^2 = \mathbf{E} \cdot \mathbf{E}$ . Заменяя один из векторов  $\mathbf{E}$  на  $\rho \mathbf{j}$  по формуле (8.12'), получим:  $E^2 = \mathbf{E} \rho \mathbf{j} = \rho \mathbf{E} \cdot \mathbf{j}$  и

$$\omega = \mathbf{E} \cdot \mathbf{j}. \quad (8.16')$$

3. В приведенных выше выводах законов Ома и Джоуля — Ленца мы предполагали, что при соударениях электронов с узлами кристаллической решетки электроны полностью теряют скорость упорядоченного движения. Г. Лоренц показал, что это предположение несущественно. К тем же результатам можно прийти, считая, что соударения электронов с узлами решетки являются абсолютно упругими.

### § 8.6. Связь между электропроводностью и теплопроводностью металлов

1. В 1853 г. Г. Видеман и Р. Франц на основе экспериментов установили, что для всех металлов при одной и той же температуре отношение коэффициента теплопроводности  $K$  к удельной электрической проводимости  $\gamma$  одинаково (закон Видемана—Франца):

$$(K/\gamma) = C. \quad (8.17)$$

Дальнейшие исследования Л. Лоренца показали, что отношение  $K/\gamma$  для металлов прямо пропорционально их абсолютной температуре:

$$(K/\gamma) = C_1 T. \quad (8.17')$$

2. Электронная теория проводимости металлов позволила получить этот закон и найти значение константы  $C_1$ . В § 15.3 первого тома курса говорилось, что теплопроводность металлов в основном осуществляется за счет движения электронов проводимости. Электронный газ в металле подобен одноатомному идеальному газу. Поэтому коэффициент теплопроводности металлов, как показано в том же параграфе, равен

$$K = \frac{1}{2} k n_0 \langle \lambda \rangle \langle u \rangle, \quad (8.18)$$

где  $k$  — постоянная Больцмана,  $n_0$  — концентрация электронов проводимости, а  $\langle \lambda \rangle$  и  $\langle u \rangle$  — их средняя длина свободного пробега и средняя скорость теплового движения.

3. В теории Друде  $\langle u \rangle = v_{\text{кв}} = u$ . Поэтому из формул (8.18) и (8.11) следует, что

$$\frac{K}{\gamma} = \frac{k}{e^2} m u^2.$$

Поскольку

$$\frac{m u^2}{2} = \frac{m v_{\text{кв}}^2}{2} = \frac{3}{2} k T, \text{ то}$$

$$\frac{K}{\gamma} = 3 \frac{k^2}{e^2} T. \quad (8.19)$$

Формула (8.19) совпадает с (8.17'), если принять, что константа закона Видемана — Франца

$$C_1 = 3 (k^2/e^2). \quad (8.20)$$

Полагая  $k = 1,38 \cdot 10^{-23}$  Дж/К и  $e = 1,6 \cdot 10^{-19}$  Кл, найдем, что  $C_1 = 2,23 \cdot 10^{-8}$  Дж<sup>2</sup>/(Кл<sup>2</sup>·К<sup>2</sup>). Эта величина оказалась несколько меньше значения  $C_1$ , найденного из опытов, однако она достаточно близка к экспериментальным данным.

### § 8.7. Недостатки классической электронной теории проводимости металлов

1. Электронная теория проводимости металлов, развитая Друде, была чрезмерно упрощенной, так как в ней предполагалось, что все электроны имеют одинаковую скорость теплового движения. Между тем в электронном газе, как и в газе, состоящем из молекул, должно существовать какое-то распределение электронов по скоростям, электроны должны подчиняться некоторой статистике. Лоренц усовершенствовал теорию Друде и последовательно применил к электронному газу статистику Максвелла — Больцмана (см. т. I, § 11.2). Он исходил из того, что при отсутствии электрического поля в металле электроны проводимости распределены по скоростям в соответствии с законом Максвелла. Это не может вызвать упорядоченного перемещения электронов, так как максвелловское распределение электронов по скоростям соответствует тому, что все направления их теплового движения равновероятны. Если в металле существует электрическое поле, максвелловское распределение скоростей электронов нарушается: на тепловое движение электронов накладывается движение, вызванное этим полем; средняя скорость этого движения пропорциональна напряженности электрического поля. Лоренц получил закон Ома для плотности тока в виде соотношения (8.12). Однако выражение для удельной электрической проводимости имело несколько отличный от формулы (8.11) вид, а именно:

$$\gamma = \frac{2}{3} \frac{n_0 e^2 \langle \lambda \rangle}{m} \left\langle \frac{1}{u} \right\rangle. \quad (8.21)$$

В этой формуле все обозначения физических величин, кроме  $\langle 1/u \rangle$ , те же, что и в теории Друде;  $\langle 1/u \rangle$  — среднее значение обратной величины тепловой скорости электронов, вычисленное с помощью статистического распределения электронов по скоростям. Формула (8.21) содержит ту же зависимость от физических характеристик электронов в металлах, что и формула (8.11). Ничего существенно нового усовершенствованная теория Лоренца не дала. Лоренц получил закон Видемана—Франца, в выражении которого (8.19) вместо коэффициента  $3(k^2/e^2)$  появился коэффициент  $2(k^2/e^2)$ :

$$\frac{K}{\gamma} = 2(k^2/e^2)T. \quad (8.19')$$