

классической модели, изображенной на рис. 39, эта граница является диффузией. Наряду с протяженными каналами встречаются изолированные озера. Этого не должно быть, если разрешено туннелирование через области  $P$ . Озера тогда сообщаются с каналами. Локализованные и распространенные состояния разделяются определенной энергией  $E_c$ . Существование резкой границы можно понять также из формулы Кубо — Гринвуда. Если приближаться со стороны распространенного состояния, средняя длина свободного пробега (длина когерентности) становится меньше. Однако, поскольку средняя длина свободного пробега не может стать меньше постоянной решетки, остается минимум проводимости  $\sigma_{E_c}$ . Ниже  $E_c$  состояния являются локализованными. Проводимость  $\sigma_x$  (при  $T = 0!$ ) в таком случае равна нулю. При  $E_c$  происходит резкий скачок  $\sigma_x$  и, следовательно, в подвижности, определяемой формулой (1.86). Соответственно  $E_c$  принято называть в литературе *краем подвижности*. Однако следует подчеркнуть, что имеются и аргументы против *резкого* края подвижности. Вопрос остается еще неясным.

Изменения параметров твердого тела, которые влияют на неупорядоченность, могут вести к сдвигу края подвижности относительно энергии Ферми. Когда  $E_c$  меняется от значений  $\langle E_F \rangle$  до значений  $\langle E_F \rangle$ , достигается переход металл — изолятор, называемый *переходом Андерсона*. Об этом уже упоминалось в § 9.

### § 30. Плотность состояний

В энергетических областях, в которых одноэлектронные состояния  $E_i$  локализованы,  $k$  больше не является хорошим квантовым числом. Тогда не может быть введена функция  $E(k)$ , описывающая структуру зоны, а также нельзя использовать вытекающие из нее понятия, такие как эффективная масса, кристаллический импульс \*) и т. д. (ч. I, § 20). Однако понятие, которое имеет смысл до тех пор, пока могут быть определены одноэлектронные состояния, есть понятие *плотности состояний*  $g(E)$ . Его общее определение таково:

$$g(E) = \frac{1}{V_g} \sum_i \delta(E - E_i). \quad (3.4)$$

Начнем с качественного рассмотрения плотности состояний в неупорядоченном твердом теле. Как эксперимент, так и теория показывают, что, как и в случае кристалла, здесь могут существовать зоны делокализованных состояний. К их границам примыкают хвосты с локализованными состояниями. Между хвостами двух соседних зон может быть область без состояний (*щель*) или хвосты могут перекрываться (*псевдощель*). Можно выделить три группы твердых тел, в которых различные области плотности состояний представляют интерес.

\*) Квазимпульс. (Примеч. пер.)