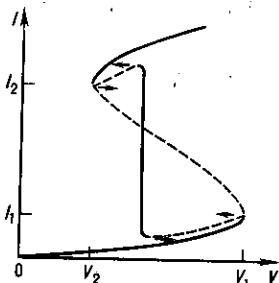


образца. Плотность тока в шнуре больше, чем в окружающем объеме. Несмотря на то что сечение токового шнура обычно во много раз меньше площади сечения образца, может оказаться, что практически весь ток протекает в шнуре. Ш. т. возникает, если вольт-амперная характеристика (ВАХ) проводника настолько сильно отклоняется от закона Ома, что принимает S-образную форму (см. *Отрицательное дифференциальное сопротивление*). Такая ВАХ характерна для веществ, уд. электропроводность к-рых быстро растёт с увеличением темп-ры (из-за увеличения концентрации носителей заряда или их подвижности); нагревание за счёт джоулева тепла приводит к увеличению проводимости и аномальному росту тока. Состояния с однородным по сечению распределением плотности тока  $j$  неустойчивы на падающем участке S-образной характеристики, когда заданный (сопротивлением нагрузки) ток  $I$  больше  $I_1$ , но меньше  $I_2$  (рис.). В этом интервале токов устойчивым является состояние с токовым шнуром. Толщина  $l$  переходного слоя от области высокой плотности тока в шнуре к окружающей его области с низкой плотностью тока определяется теплопроводностью, диффузией носителей заряда и т. п. При больших  $I$ , когда  $R \gg l$ , с ростом тока лишь увеличивается  $R$ , напряжение же  $V$  не меняется (рис.) и равно т. н. напряжению поддержания пробоя; соответствующий участок ВАХ — вертикальная прямая, что является характерным признаком Ш. т.



Зависимость тока  $I$  от напряжения  $V$  при шнуровании тока. Сплошные кривые — устойчивые участки ВАХ: нижний и верхний соответствуют однородному распределению плотности тока, средний — образованию токового шнура; пунктир — неустойчивые участки; стрелками показаны скачки напряжения, сопровождающие возникновение и исчезновение шнура при увеличении и уменьшении тока в проводнике (когда его сопротивление меньше сопротивления нагрузки в электрической цепи).

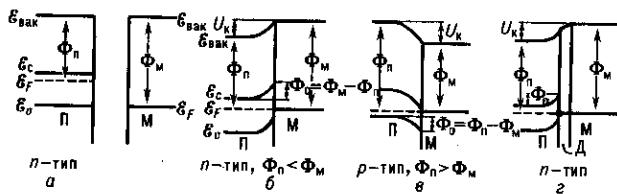
Ш. т. сопровождает пробой полупроводников и диэлектриков. При очень больших плотностях тока в шнуре джоулев нагрев в нём приводит к разрушению материала.

Лит.: Волков А. Ф., Коган Ш. М., Физические явления в полупроводниках с отрицательной дифференциальной проводимостью, «УФН», 1968, т. 96, в. 4, с. 633.

Ш. М. Коган.

**ШОТТКИ БАРЬЁР** — потенциальный барьер, образующийся в приконтактном слое полупроводника, граничащем с металлом; исследован В. Шоттки (W. Schottky) в 1939. Для возникновения Ш. б. необходимо, чтобы работы выхода электронов из металла  $\Phi_m$  и полупроводника  $\Phi_v$  были разными. При контакте полупроводника *n*-типа проводимости с металлом, имеющим  $\Phi_m > \Phi_n$ , металл заряжается отрицательно, а полупроводник — положительно, т. к. электронам легче перейти из полупроводника в металл, чем обратно (при контакте полупроводника *p*-типа проводимости с металлом, обладающим  $\Phi_m < \Phi_n$ , металл заряжается положительно, а полупроводник — отрицательно). Возникающая при установлении равновесия между металлом и полупроводником контактная разность потенциалов равна:  $U_k = (\Phi_m - \Phi_n)/e$ , где  $e$  — заряд электрона. Из-за большой электропроводности металла электрич. поле в него не проникает, и разность потенциалов  $U_k$  создаётся в приповерхностном слое полупроводника. Направление электрич. поля в этом слое таково, что энергия осн. носителей заряда в нём большие, чем в толще

полупроводника. Это означает, что в полупроводнике *n*-типа энергетич. зоны в приконтактной области изгибаются вверх, а в полупроводнике *p*-типа — вниз (рис.). В результате в полупроводнике вблизи контакта с металлом при  $\Phi_m > \Phi_n$  для полупроводника *n*-типа или при  $\Phi_m < \Phi_n$  для полупроводника *p*-типа возникает Ш. б. высотой  $\Phi_o$ .



Энергетическая схема контакта металла — полупроводник: *a* — полупроводник *n*-типа и металл до сближения; *b* и *c* — идеальный контакт металла с полупроводником *n*- и *p*-типов; *d* — реальный контакт металла с полупроводником *n*-типа; М — металл; П — полупроводник; Д — диэлектрическая прослойка;  $E_c$ ,  $E_F$ ,  $\Phi_{vac}$  — уровень энергии электрона у потолка валентной зоны, у дна зоны проводимости и в вакууме;  $E_F$  — энергия Ферми;  $\Phi_o$  — работа выделения;  $U_k$  — разность потенциалов в приповерхностном слое полупроводника.

В реальных структурах металл — полупроводник это соотношение не выполняется, т. к. в поверхности полупроводника или в тонкой диэлектрич. прослойке, часто возникающей между металлом и полупроводником, обычно есть локальные электронные состояния; находящиеся в них электроны экранируют влияние металла так, что внутри поле в полупроводнике определяется этими поверхностными состояниями и высота Ш. б. зависит от  $\Phi_m$  менее резко, чем это может быть получено из приведённой выше формулы. Как правило, наибольшей высотой обладают Ш. б., получаемые насыщением на полупроводник *n*-типа плёнки Au. На высоту Ш. б. оказывает также влияние сила «коллекторного изображения» (см. *Шоттки эффект*).

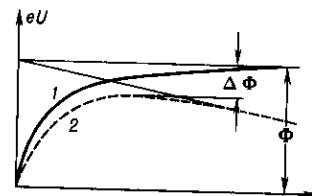
Ш. б. обладает выпрямляющими свойствами. Ток через Ш. б. при наложении внешн. электрич. поля создаётся почти целиком осн. носителями заряда. Величина тока определяется скоростью прихода носителей из объёма к поверхности, в случае полупроводника с высокой подвижностью носителей — током термоэлектронной эмиссии.

Контакты металл — полупроводник с Ш. б. используются в СВЧ-детекторах и смесителях, транзисторах, фотодиодах и др. приборах.

Лит.: Стриха В. И., Бузанева Е. В., Радзинский И. А., Полупроводниковые приборы с барьером Шоттки, М., 1974; Стриха В. И., Теоретические основы работы контакта металла — полупроводник, К., 1974; Миллик А., Фойхт Д., Гёттеропереходы и переходы металла — полупроводник, пер. с англ., М., 1975.

Т. М. Лишин.

**ШОТТКИ ЭФФЕКТ** — рост электронного тока насыщения из твёрдого тела (катода) под действием внешнего ускоряющего электрич. поля вследствие уменьшения работы выхода электрона из твёрдого тела (рис.). При отсутствии электрич. поля распределение потенциала  $U$  у поверхности металла имеет форму гиперболы (кривая 1 на рис.), что связано с действием сил электрич. притяжения, называ-



Распределение потенциала у поверхности металла при отсутствии (1) и наличии (2) внешнего ускоряющего электрического поля;  $\Phi$  — полная работа выхода;  $z$  — расстояние от имитирующей поверхности.