Московский физико-технический институт

Лабораторная работа по общей физике

№11.5 Туннелирование в полупроводниках

выполнил студент Б04-852 группы ФЭФМ Яромир Водзяновский

Содержание

1	Цель работы	2
2	Теория	2
3	Ход работы 3.1 Изучение ВАХ с помощью осциллографа 3.2 Изучение ВАХ статически 3.3 Генератор на основе туннельного диода	5
4	Вывол	8

1 Цель работы

Исследовать принцип действия туннельного диода, измерить его ВАХ и основные параметры.

2 Теория

Туннелирование в полупроводниках обусловлено тем, что магнитные и электрические св-ва полупровдников можно менять в широких пределах, добавляя примеси. Эффективные массы электронов в полупроводниках меньше массы свободного электрона и туннелирвоание идет на более дальние расстояния.

Электроны в кристаллах движутся в периодической решетке ионов и свободное движение жлектрона не означает «свободу» электрона. Заряд при движении остается преждним, а соотношение между импульсом и кинетической энергией меняется.

Если в кремний ввести элементы 3-й группы: B, Al, Ga, In, то часть электронов с валентной зоны перейдет на близь лежащие уровни в запрещенной зоне. Теперь у нас будет недостаток одного электрона, что и создаст дополнительные уровни. Расстояние локальных уровней от начала зщапрещенной зоны составляет 0.01 эВ, и возможны переходы при комнатнгой температуре 0.025 эв. Мы получили полупровдник р-типа.

Сильно легированный проводник n-типа появляется целая полоса электронов на дне зоны проводимости, а у p-полупроводника образовалась полоса свободных состояний у потолка валентной зоны, таким образом, в сильно легированных полупроводниках в области узкого p-n перехода становятся вощможны туннельные переходы электронов, поэтому диод так называется.

В вырожденном полупровднике уровень Ферми для n-типа лежит в зоне провдимости, а для p-типа в валентной зоне. Расстояние от Ферми до краев зон:

$$\xi = \mu_n - E_c \qquad \eta = \mu_p - E_v$$

В отсутвии внешнего поля (рис. 1a) нет тока в диоде, тк уровни μ_p и μ_n лежат в одной горизонтали и нет перекрытия своодных занятых состояний.

Если приложить поле (рис. 16), те плюс к р-области, то в этом случае внешнее поле будет противополжно внутреннему в переходе. Если увеличивать внешнее поле, то смещение зон уменьшится, и часть областей перекроется и будет ток, электроны туннелируют налево.

При дальнейшем увеличении внешнего поля ток достигнет максимума (точка б на BAX) и начнет спадать (точка в на BAX), тк зона провдимости поднимается. В дальнейшем вообще пропадет ток (точка г на BAX), тк не будет пересечения дна зоны проводимости с валентной зоной. При напряжении $U=(\xi+\eta)/e$ ток полностью прекращается (рис. 1г). При дальнейшем увеличении напряжения занятые уровни n-области начинают совпадать с незанятыми уровнями в зоне проводимости, аналогично и свободные уровни p-области сопадают с занятыми уровнями в ванетной зоне (рис. 1д). Это называется **диффузионный ток**, уже нет туннелирования, ток резко возрастает.

При обратном напряжении (рис. 1e) уровень Ферми μ_p смещается вверх относительно μ_n и при этом против заселенных состояний в р-области появляются свободные уровни в n-области. Электроны р-полупроводника туннелируют в n-полупроводник, течет ток, обусловленный неосновными носителями и ток будет в обратном направлении.

Реальная ВАХ отличается от изораженной на (рис. 1ж) и выглядит следующим образом (рис. 2). Она зарактеричзуется основными параметрами:

- 1. U_p соответсвует максимуму тока I_p .
- 2. U_v соответсвует минимальному току I_v .
- 3. $U_f (|U_f > U_v|)$, при которой ток равен I_p .

Наличие тока на участке между туннельной и диффузионной ветвями обуславливается:

• Образованием примесных зон из-за большой концентрации донорных центров в n-полупроводнике и акцепторных центров в p-полупровднике. Мелкие примесные уровни могут сливаться с основными зонами. В результате переходов из примесных зон возрастает ток I_v , а U_v увеличивается до значения $U=(\xi+\eta+E_d+E_a)/e$, E_d и E_a - ширина донорной и акцепторной зон.

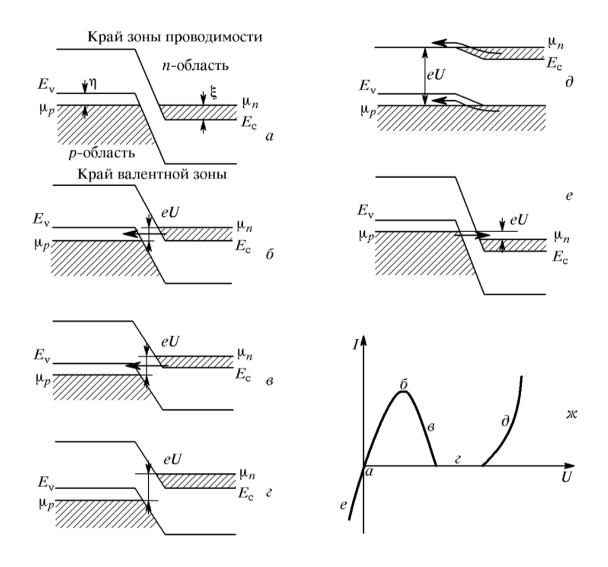


Рис. 1: Схема энергетических уровней и ВАХ идеального туннельного диода

• Вклад в ток дает увеличенная концентрация глубоких примесей, что приводит дополнительным пикам тока на ВАХ. По положению этих пиков можно оценить энергию ионизации примесей.

Мы полагали, что выше уровня Ферми нет электронов. При конечной температуре T распределение Ферми f(E) размывается на величину порядка $2k_bT$. Плотность энергетических состояний g(E) неодинакова в зоне: вблизи границы уровни реже. Плотность заполнения уровней:

$$n(E) = f(E)g(E) \tag{1}$$

Уровень Ферми отстоит от краев зон на $E_F \approx \mu_n \approx \mu_n \approx k_b T$. Если подавать прямое напряжение на переход, то зоны будут смещаться. При достижении U_v ток через диод минимален, что соответсвует совпадению границ зон проводимости E_c и валентной зоны E_v . Отсюда оценим положение уровней Ферми:

$$U_v \cong \frac{\xi + \eta}{e} \tag{2}$$

Если оба полупроводника вырождены одинаково, то:

$$U_v \cong \frac{2\xi}{e} \cong \frac{2\eta}{e} \tag{3}$$

Напряжению U_p соответсвует пик I_p , при котором смещение энергетических зон одинаково, точки на графиках n(E) и p(E) оказались на одной горизонтали. Так мы определим энергетический промежуток между уровнем Ферми и максимум плотности распределения электронов $n_{max}(E)$:

$$U_p \approxeq \frac{\xi - E_{n \; max}}{e} \tag{4}$$

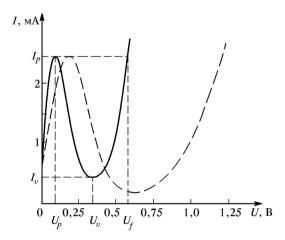


Рис. 2. Экспериментальные вольт-амперные характеристики туннельных диодов при $T=300{\rm K}$: сплошная линия — для диода из германия ($\zeta\simeq\eta\simeq7k_{\rm B}T,~\Delta=0,7$ эВ); штриховая — для диода из арсенида галлия ($\zeta\simeq\eta\simeq12k_{\rm B}T,~\Delta=1,52$ эВ)

Рис. 2

Напряжение U_f характеризует раствор ВАХ, определяется шириной запрещенной зоны. Напряжение U_f для каждого из диодов оличается во столько раз, во сколько раз отличается ширина запрещенной зоны. На рис. 2 видно, что напряжения U_f для каждого из диодов отличается во столько раз, во сколько отличается ширина запрещенной зоны.

«Прикол» диода заключается в отрицательности дифференциаольного сопротивления dU/dI в интервале от U_p до U_v и диод работает как активный элемент. Его используют как микроволновый генератор.

3 Ход работы

3.1 Изучение ВАХ с помощью осциллографа

Схема для наблюдения BAX на рис. 3. На вход Y подается напряжение пропорциональное току, протекшему через диод, а на вход X - падение напряжения на диоде. На одну диагональ моста подается переменное напряжение отзвукового генератора через диод (исключает большые обратные токи через туннельный диод).

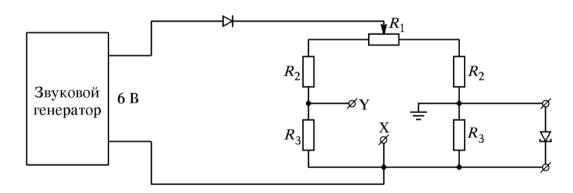


Рис. 3: Принципиальаня схема наблюдения ВАХ туннельного диода с помощью осциллографа

Формула тока:

$$I_{\mathcal{A}} = U_Y \frac{R_1 + 2(R_2 + R_3)}{(R_1 + R_2)R_3} \tag{5}$$

где $R_1 = 680~\Omega,~~R_2 = 100~\Omega,~~R_3 = 120~\Omega$

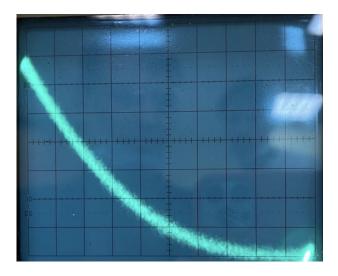


Рис. 4: ВАХ обычного полупроводникового диода. $X=0.5~B,~Y=20~\mathrm{mB}$

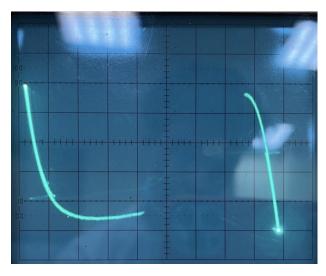


Рис. 5: ВАХ туннельного диода. X = 10 мВ, Y = 0.1 В

• По ВАХ рис. 5 измерим характерные значения напряжений $U_p,\ U_v,\ U_f$:

$$U_p = 5 \cdot 10mB = 0.05 \pm 0.01 \ B$$

 $U_v = 31 \cdot 10mB = 0.31 \pm 0.01 \ B$
 $U_f = 44 \cdot 10mB = 0.44 \pm 0.01 \ B$

• По формуле (5) определим токи:

$$I_p = 0.53 \pm 0.11 \ mA$$

 $I_v = 3.29 \pm 0.11 \ mA$

3.2 Изучение ВАХ статически

1. соберем схему на рис. 6, туннельный диод вставим в схему последним, ручка потенциометра R в минимальное положение.

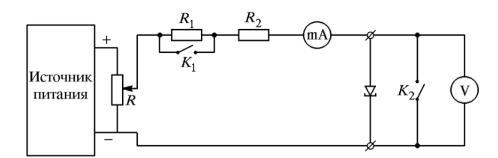


Рис. 6: Принципиальаня схема измерения параметров ВАХ туннельного диода

- 2. Включим миллиамперметр и вольтметр.
- 3. Плавно повышая напряжение на диоде изменением R реостата (K_1, K_2 разомкнуты) снимем показания вольтметра и миллиамперметра.
- 4. Занесем данные в таблицу на рис. 7, построим ВАХ I(U) на рис. 8

I, mA	U, V	I, mA	U, V
1,900E-02	0,000E+00	3,312E+00	2,190E-02
3,600E-02	3,000E-03	3,436E+00	2,310E-02
3,930E-01	2,100E-03	3,522E+00	2,400E-02
5,720E-01	3,100E-03	3,618E+00	2,510E-02
7,580E-01	4,100E-03	3,747E+00	2,650E-02
9,480E-01	5,100E-03	3,862E+00	2,790E-02
1,052E+00	5,700E-03	4,021E+00	3,000E-02
1,180E+00	6,400E-03	4,178E+00	3,240E-02
1,300E+00	7,100E-03	2,126E+00	2,170E-01
1,399E+00	7,700E-03	6,150E-01	3,760E-01
1,548E+00	8,600E-03	6,710E-01	3,828E-01
1,710E+00	9,600E-03	7,740E-01	3,920E-01
1,862E+00	1,050E-02	9,500E-01	4,030E-01
1,929E+00	1,100E-02	1,136E+00	4,112E-01
2,053E+00	1,180E-02	1,521E+00	4,232E-01
2,160E+00	1,250E-02	1,934E+00	4,321E-01
2,277E+00	1,340E-02	2,511E+00	4,411E-01
2,448E+00	1,460E-02	4,940E+00	4,627E-01
2,575E+00	1,560E-02	6,029E+00	4,689E-01
2,709E+00	1,660E-02	4,179E+00	4,573E-01
2,849E+00	1,770E-02	2,051E+00	2,131E-01
2,970E+00	1,870E-02	2,297E+00	2,234E-01
3,089E+00	1,980E-02	3,710E+00	2,610E-02
3,206E+00	2,090E-02		

Рис. 7: Данные статического эксперимента

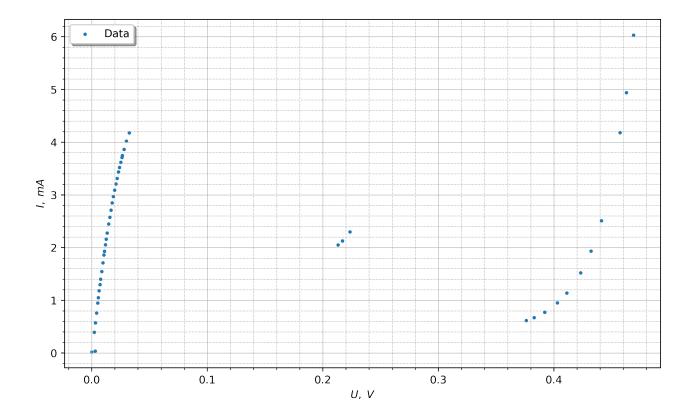


Рис. 8

5. По графику ВАХ (рис. 8) определим значения напряжений $U_v,\ U_p,\ U_f$ и токов $I_v,\ I_p,\ I_f.$

$$U_p = 0.032 \pm 0.001 \; B$$
 $I_p = 4.18 \pm 0.01 \; mA$
 $U_v = 0.376 \pm 0.001 \; B$ $I_v = 0.62 \pm 0.01 \; mA$
 $U_f = 0.457 \pm 0.001 \; B$ $I_f = 4.18 \pm 0.01 \; mA$

6. Оценим положения уровня Ферми μ_n и максимума $n_{max}(E)$ расппределения электронов в зоне проводимости по формулам (3), (4) и полученным значениям U_p , U_v : U_v соответсвует минимуму тока, когда уровни $E_v = E_c$ совместились, примем тогда $E_v = 0$, тогда из выражения (3):

$$\mu_n \approx \mu_p \approx eU_v/2 \approx 0.188 \pm 0.001 \text{ pB}$$

Из выражения (4) получим $E_{n \ max}$:

$$E_{n \; max} = \mu_n - eU_p \approx 0.156 \pm 0.002 \; \text{9B}$$

3.3 Генератор на основе туннельного диода

- 1. Соберем схему генератора (рис. 9). Диод поключим последним в очередь.
- 2. Включим осциллограф и источник постоянного тока в сеть.
- 3. Изменяя сопростивление R перемещая рабочую точку диода на спадающий участок ВАХ получим генерацию (рис. 10)

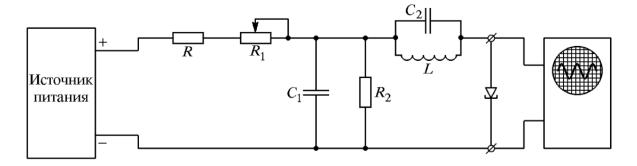


Рис. 9: Принципиальная схема генератора на туннельном диоде

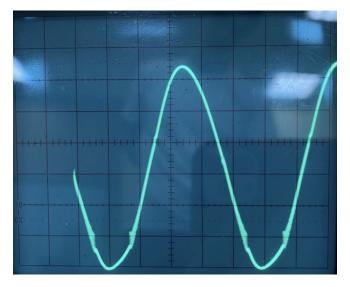


Рис. 10: Генерация от гуннельного диода на осциллографе. X = 50 мB, Y = 0.1 В

4 Вывод