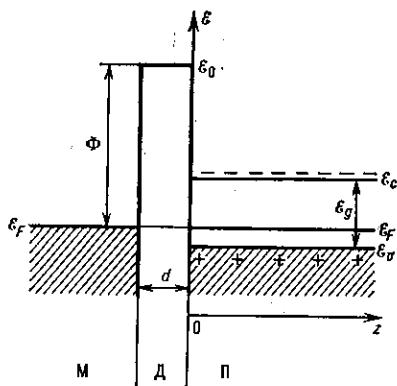


Рис. 2. Энергетическая диаграмма МДП-структур на основе полупроводника p -типа при отсутствии напряжения V на затворе. Защищованы состояния, занимаемые электронами при $T = 0$ К; Φ — работа выхода металла; \mathcal{E}_0 — энергия электрона в вакууме; \mathcal{E}_v — потолок валентной зоны; \mathcal{E}_c — дно зоны проводимости; \mathcal{E}_F — уровень Ферми; \mathcal{E}_g — ширина запрещённой зоны полупроводника.



сти полупроводника формируется слой, обогащённый осн. носителями (см. *Контактные явления в полупроводниках*). При $V > 0$ зоны изгибаются «вниз» (рис. 3, б) и в приповерхностной области уменьшается число

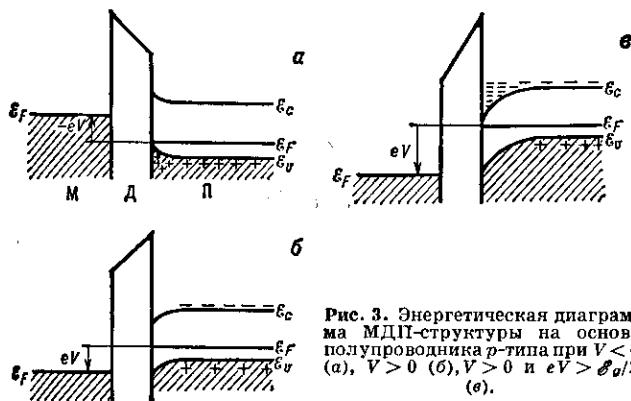


Рис. 3. Энергетическая диаграмма МДП-структур на основе полупроводника p -типа при $V < 0$ (а), $V > 0$ (б), $V > 0$ и $eV > \mathcal{E}_F$ (в).

осн. носителей (обеднённый слой). При дальнейшем увеличении положит. напряжения зоны изгибаются столь сильно, что середина запрещённой зоны вблизи поверхности опускается ниже \mathcal{E}_F (рис. 3, в). С этого момента концентрация электронов превышает концентрацию дырок (инверсионный слой).

При сильной инверсии, когда дно зоны проводимости \mathcal{E}_c опускается ниже \mathcal{E}_F (рис. 4), концентрация электронов в инверсионном слое слабо зависит от темп-ры

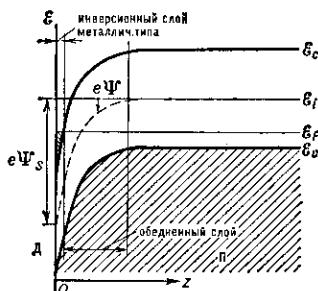


Рис. 4. Участок зонной диаграммы приповерхностной области МДП-структур (рис. 3, в) в режиме сильной инверсии; \mathcal{E}_c — середина запрещённой зоны; Φ — электростатический потенциал; защищованы состояния, занятые электронами при $T \rightarrow 0$ К.

T , а проводимость σ инверсионного слоя приобретает металлич. характер: $d\sigma/dT < 0$. Инверсионный слой отделён от объёма полупроводника обеднённым слоем, где имеется фиксиров. заряд, связанный с донорами и акцепторами, а концентрация электронов и дырок мала.

Слой пространственного заряда в МДП-структуре. Характеристикой изгиба зон служит электростатич. потенциал Ψ , к-рый изменяется от 0 в объёме полупровод-

ника до значения Ψ_s на его поверхности ($z = 0$). При высоких темп-рах и слабой инверсии концентрация электронов n и дырок p в слое экспоненциально зависит от Ψ :

$$\begin{aligned} n &= n_0 \exp(e\Psi/kT), \\ p &= p_0 \exp(e\Psi/kT), \end{aligned} \quad (1)$$

где n_0 и p_0 — равновесные концентрации электронов и дырок в объёме полупроводника. При сильной инверсии и понижении темп-ры в инверсионном слое возникает фермиевское вырождение газа электронов (или дырок).

Ёмкость МДП-структур. Из условия электронейтральности МДП-с. следует, что заряд на металлич. затворе Q равен сумме заряда в инверсионном слое Q_i и заряда ионизованных акцепторов и доноров в обеднённом слое полупроводника

$$Q = Q_i + e(N_a - N_d)W. \quad (2)$$

Здесь W — толщина обеднённого слоя, N_a и N_d — концентрации соответственно акцепторов и доноров в объёме полупроводника, e — элементарный заряд.

Полное напряжение V , приложенное к МДП-с., распределится между слоем диэлектрика и слоем пространственного заряда в полупроводнике; МДП-с. можно рассматривать как последовательное соединение 2 конденсаторов. Дифференц. ёмкость на единицу площади $C = dQ/dV$ определяется соотношением

$$C = \frac{C_{\text{диэл}} \cdot C_{\text{пп}}}{C_{\text{диэл}} + C_{\text{пп}}},$$

где $C_{\text{диэл}} = \epsilon/4\pi d$ — ёмкость диэлектрика, $C_{\text{пп}} = Q/d\Psi_s$ — дифференц. ёмкость полупроводника.

При $V < 0$ (режим обогащения) ёмкость $C_{\text{пп}} \gg C_{\text{диэл}}$ и полная ёмкость C близка к $C_{\text{диэл}}$ (рис. 5). При $V \approx 0$ (обеднение) область

обеднения служит добавочным слоем диэлектрика и ёмкость МДП-с. падает. В области инверсии ($V > 0$) дифференц. ёмкость образовавшегося инверсионного слоя намного превышает ёмкость диэлектрика и $C \sim C_{\text{диэл}}$. Это означает, что почти весь заряд, вводимый в МДП-с., при дальнейшем увеличении V (при дальнейшей инверсии) сосредоточивается в инверсионном слое.

То же самое происходит и при низких темп-рах ($kT \ll \mathcal{E}_F - \mathcal{E}_v, \mathcal{E}_c - \mathcal{E}_F$), когда проводимость в объёме полупроводника становится исчезающе малой («вымерзает»): при изменении V заряд обеднённого слоя не успевает изменяться и равновесие между объёмом полупроводника и инверсионным слоем практически не устанавливается. В этом случае для изменения заряда инверсионного слоя необходим омический контакт непосредственно с ним. В обоих случаях концентрация носителей заряда в инверсионном слое N_s линейно связана с V :

$$N_s = \frac{C_{\text{диэл}}}{e} (V - V_t), \quad (3)$$

где $V_t = \text{const}$ — т. н. пороговое напряжение, зависящее от физ. свойств границы диэлектрик — полупроводник.

В реальной МДП-с. вблизи границы раздела существуют связанные электронные состояния, непрерывно распределённые по энергии в пределах запрещённой зоны (обусловленные дефектами кристаллич. решётки, примесными ионами и т. д., концентрирующимися вблизи границы раздела полупроводник — диэлектрик). Переизарядка этих состояний при изменении V может происходить с разл. скоростью, поэтому в случае переноса

