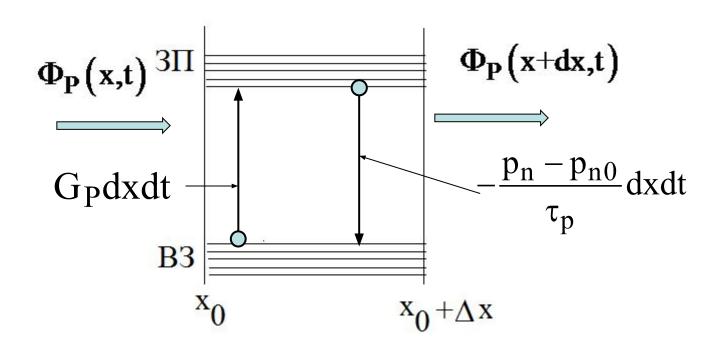
К лекции 8

1.11.3. Уравнение непрерывности



$$G_{\mathbf{P}} dx dt - \Phi_{\mathbf{P}}(\mathbf{x}, t)$$

$$-\frac{p_{\mathbf{n}} - p_{\mathbf{n}0}}{\tau_{\mathbf{p}}} dx dt - \Phi_{\mathbf{P}}(\mathbf{x} + d\mathbf{x}, t)$$

Основные потоки частиц

$$\begin{split} \left[\Phi_{P}\left(x+dx,t\right)-\Phi_{P}\left(x,t\right)\right]dt &= \frac{\partial\Phi_{P}}{\partial x}dxdt & \text{ при } dx \longrightarrow 0 \\ \left[\text{pp}\left(xdt+dt\right)\!\!\!\right)-p_{n}\left(x,t\right)\right]dx &= \frac{\partial p_{n}}{\partial t}dxdt, & \rightarrow \\ &\frac{\partial p_{n}}{\partial t}dxdt = G_{p}dxdt - \frac{p_{n}-p_{n0}}{\tau_{p}}dxdt - \frac{\partial\Phi_{p}}{\partial x}dxdt \\ &j_{p} = e\Phi_{p} &j_{p} = ep_{n}\mu_{p}E - eD_{p}\frac{\partial p_{n}}{\partial x} \end{split}$$

Уравнение непрерывности для дырок

$$\frac{\partial p_n}{\partial t} = G_p - \frac{p_n - p_{n0}}{\tau_p} - \frac{1}{e} \frac{\partial j_p}{\partial x}$$

$$\frac{\partial p_{n}}{\partial t} = G_{p} - \frac{p_{n} - p_{n0}}{\tau_{p}} - \frac{\partial}{\partial x} \left[p_{n} \mu_{p} E - D_{p} \frac{\partial p_{n}}{\partial x} \right]$$

Уравнение непрерывности для е-нов в п/п р-типа

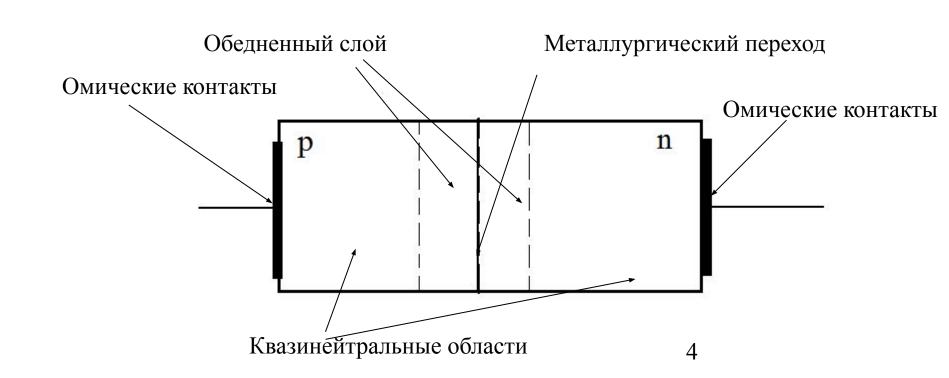
$$j_n = -e\Phi_n$$

$$j_{n} = en_{p}\mu_{n}E + eD_{n}\frac{\partial n_{p}}{\partial x}$$

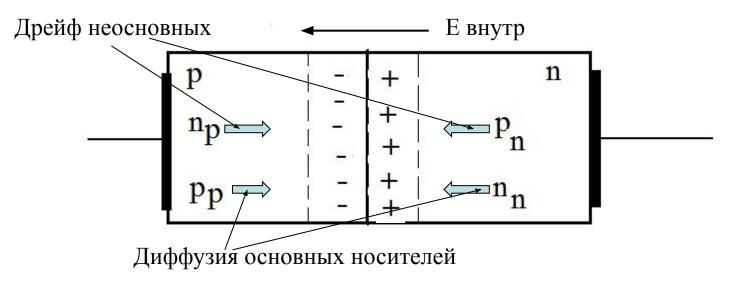
$$\frac{\partial n_{p}}{\partial t} = G_{n} - \frac{n_{p} - n_{p0}}{\tau_{n}} - \frac{\partial}{\partial x} \left[n_{p} \mu_{n} E + D_{n} \frac{\partial n_{p}}{\partial x} \right]$$

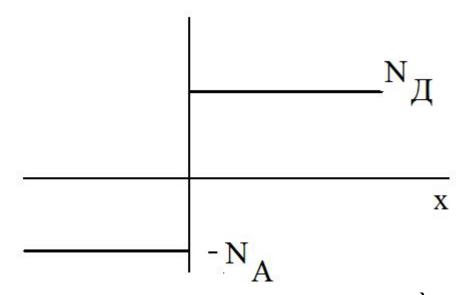
- 2. Контактные явления на границе областей с электронной и дырочной проводимостями. Р-п переход и его свойства
 - 2.1 Структура р-п перехода

Одномерная теоретическая модель



2.1.1 Ступенчатый (резкий) р-п переход





Точное решение уравнения непрерывности

