

# Fondamenti di Elettronica

## 15

### Equazioni deriva-diffusione



Enrico Zanoni  
enrico.zanoni@unipd.it

# Si intrinseco vs Si drogato

Intrinseco = puro, privo di impurezze

Silicio intrinseco:

$$n = p = n_i = 1.45 \cdot 10^{10} [\text{cm}^{-3}]$$

$$\rho_{i\text{-Si}} = \frac{1}{q(p\mu_p + n\mu_n)} \cong 2 \cdot 10^5 [\Omega \cdot \text{cm}]$$

Silicio tipo “n”:

$$N_D = 10^{18} [\text{cm}^{-3}], \quad n = 10^{18}, p = 2.1 \cdot 10^2 [\text{cm}^{-3}]$$

$$\rho_{n\text{-Si}} \cong \frac{1}{qn\mu_n} \cong 1.6 \cdot 10^{-2} [\Omega \cdot \text{cm}]$$

Silicio tipo “n”:

$$N_D = 10^{18} \left[ \text{cm}^{-3} \right], \quad n = 10^{18}, p = 2.1 \cdot 10^2 \left[ \text{cm}^{-3} \right]$$

$$\rho_{n\text{-Si}} \cong \frac{1}{qn\mu_n} \cong 1.6 \cdot 10^{-2} \left[ \Omega \cdot \text{cm} \right]$$

$$J = q(n\mu_n + p\mu_p)E \quad [\text{A/cm}^2]$$

$J$  = densità di corrente di deriva  $[\text{A/cm}^2]$

$n$  = concentrazione degli elettroni  $[\text{cm}^{-3}]$

$\mu_n$  = mobilità degli elettroni  $[\text{cm}^2/\text{V}\cdot\text{s}]$

$p$  = concentrazione delle lacune  $[\text{cm}^{-3}]$

$\mu_p$  = mobilità delle lacune  $[\text{cm}^2/\text{V}\cdot\text{s}]$

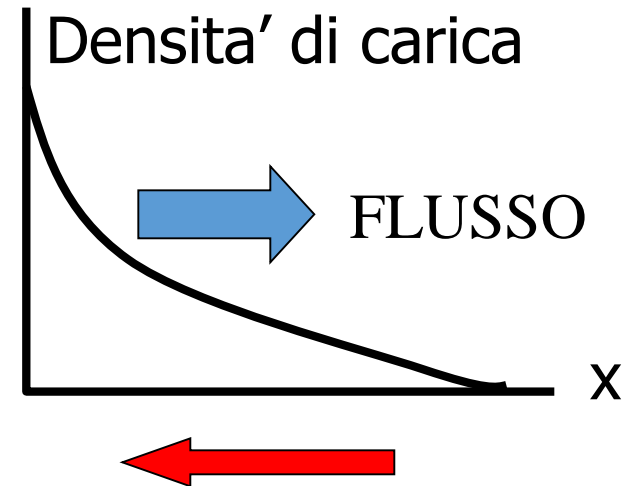
$E$  = campo elettrico  $[\text{V/cm}]$

# Corrente di Diffusione (in presenza di un gradiente di concentrazione)

Densità di corrente di lacune  
"derivata negativa"  
carica della lacuna  
Diffusività della lacuna  
Gradiente (derivata)

$$J_p = -qD_p \frac{dp}{dx}$$

$$J_n = qD_n \frac{dn}{dx}$$

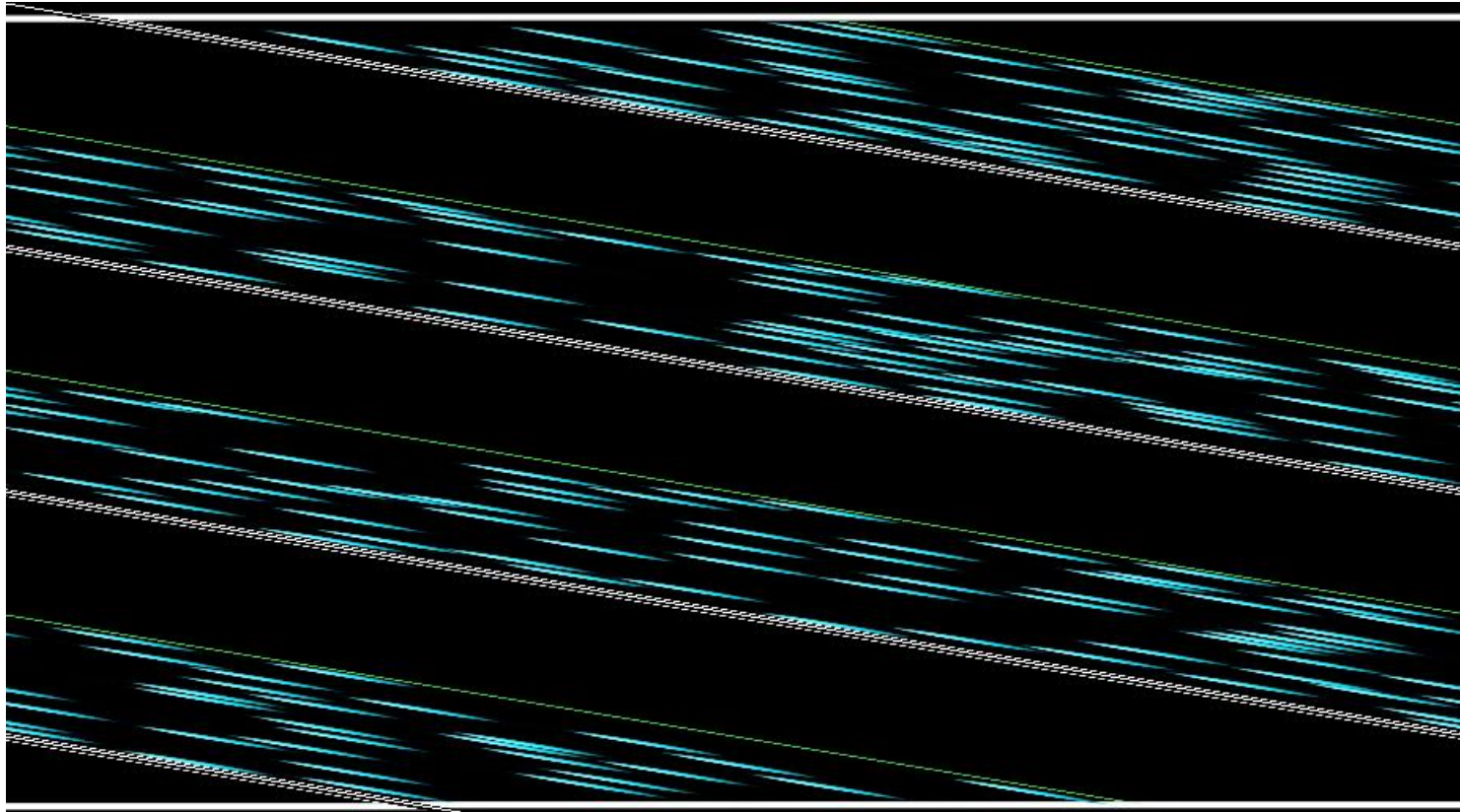


Corrente di elettroni

Corrente di lacune

Nel caso degli elettroni, il segno è diverso perché la corrente di elettroni ha verso opposto rispetto al loro flusso

# Diffusion – gas particles at 50K, 300K, 500K



Simulazione della diffusione di particelle di gas a 50K, 300K, 500K.  
Il flusso di diffusione è proporzionale al gradiente di concentrazione delle particelle (legge di Fick). Quando si raggiunge l'equilibrio la concentrazione delle particelle nell'intero volume è uniforme: questo è vero per le particelle di un gas, ma non per gli elettroni in un semiconduttore : PERCHE' ???

**PERCHE' GLI ELETTRONI SONO PARTICELLE DOTATE DI CARICA !**

# Equazioni deriva-diffusione (drift-diffusion)

$$J_{\text{drift}} = q(p\mu_p + n\mu_n)E \quad \textbf{Deriva}$$

$$J_{\text{diffusion}} = q\left(-D_p \frac{dp}{dx} + D_n \frac{dn}{dx}\right) \quad \textbf{Diffusione}$$

$$\frac{D_p}{\mu_p} = \frac{D_n}{\mu_n} = \frac{kT}{q} = V_T$$

**Relazione di Einstein**  
lega la diffusione con la deriva  
**A temperatura ambiente**  
 **$V_T \cong 25 \text{ mV}$**

$$J_{nx}(x) = q\mu_n n(x)E(x) + qD_n \frac{dn(x)}{dx}$$

**Densità di corrente complessiva di elettroni**

$$J_{px}(x) = q\mu_p p(x)E(x) - qD_p \frac{dp(x)}{dx}$$

**Densità di corrente complessiva di lacune**



# Perchè la diffusione in un semiconduttore non annulla il gradiente di concentrazione

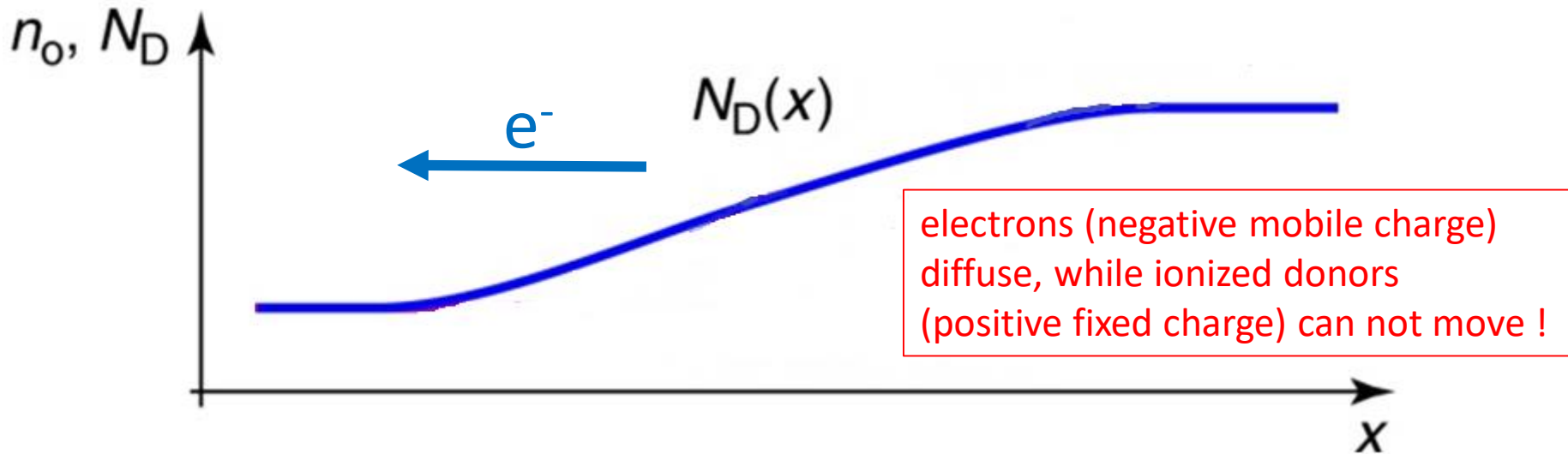
perchè poichè in un semiconduttore elettroni e lacune sono originati rispettivamente da donatori (con carica positiva) e accettori (con carica negativa) quando gli elettroni si allontanano dai donatori (le lacune dagli accettori) si forma un campo elettrico che tende a riportare gli elettroni verso i donatori, fino a che l'effetto del campo elettrico e della diffusione si bilanciano

(idem per le lacune)

# Semiconduttore drogato in modo non uniforme in equilibrio

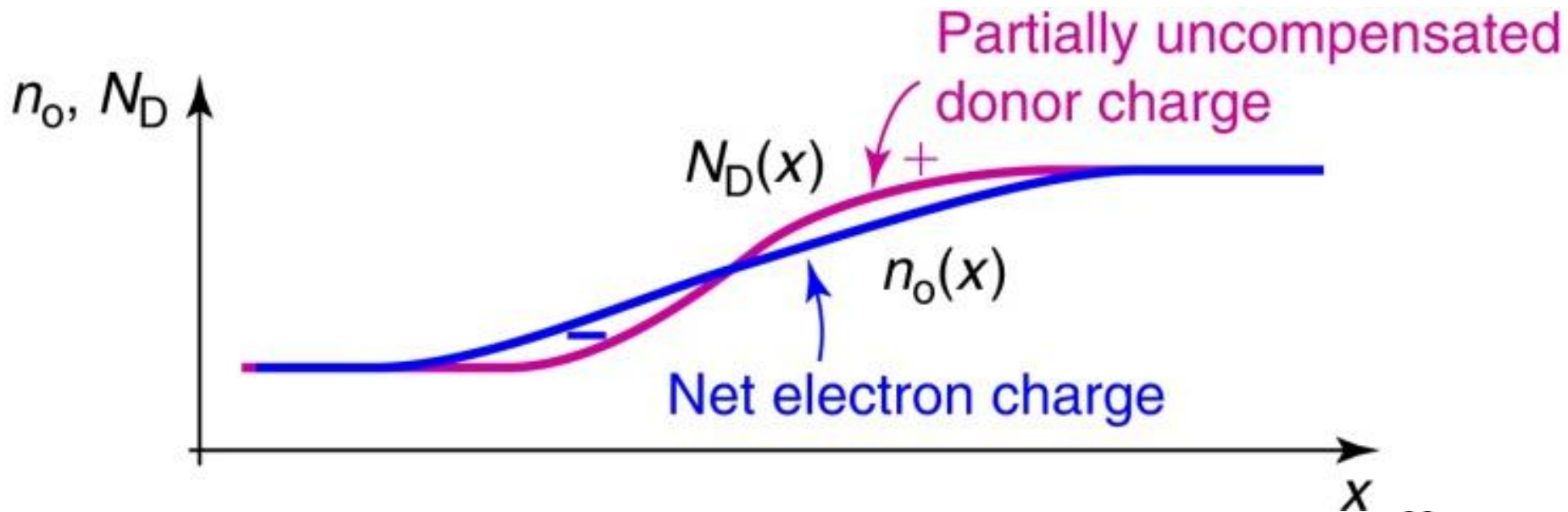
In equilibrio termico ci sono situazioni in cui si può avere un campo elettrico all'interno di un semiconduttore anche senza applicare una tensione dall'esterno

1. supponiamo di introdurre una distribuzione non uniforme dei donatori in un semiconduttore: e supponiamo che tutti i donatori siano ionizzati, in modo che ci siano  $n(x)$  elettroni liberi (negativi) =  $N_D^+(x)$  donatori ionizzati (positivi)
2. Il sistema è fuori equilibrio, in quanto vi è un gradiente di portatori liberi; di conseguenza, gli elettroni tendono a diffondere da destra a sinistra

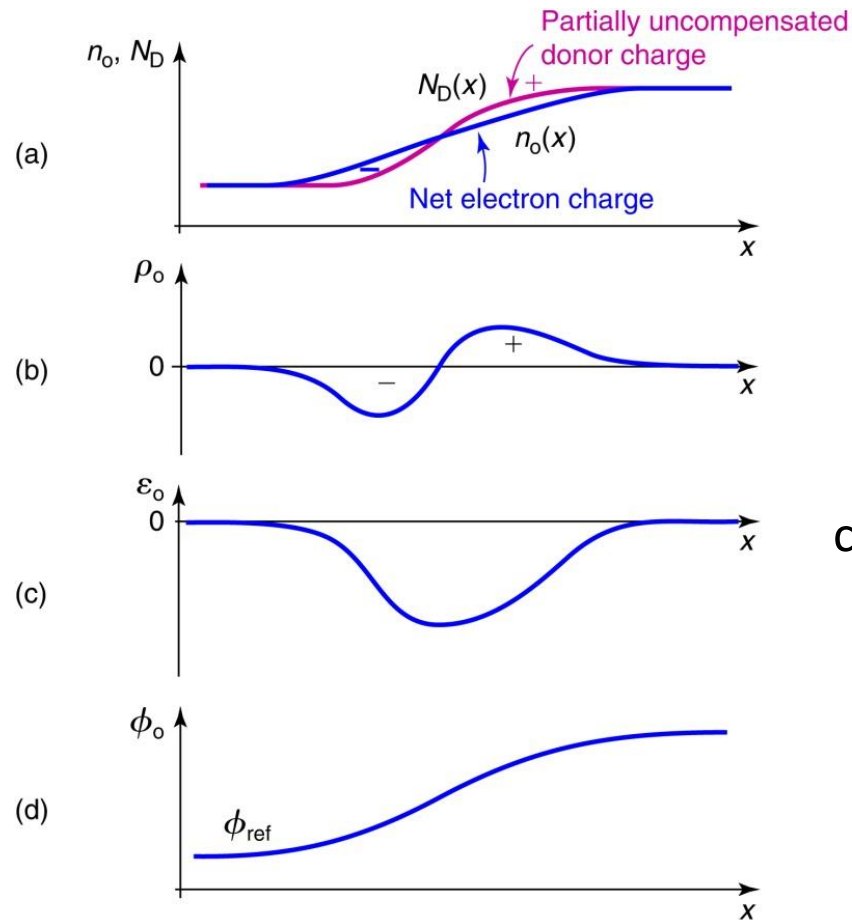


# Semiconduttore drogato in modo non uniforme in equilibrio

3. si crea un dipolo di carica, dovuto allo squilibrio tra gli atomi donatori positivi e la distribuzione di elettroni liberi
4. il dipolo di carica genera un campo elettrico che è diretto da destra a sinistra e tende a bloccare l'ulteriore diffusione degli elettroni
5. l'equilibrio è raggiunto quando l'azione del campo elettrico contrasta esattamente la diffusione degli elettroni; a quel punto non avviene alcuna ulteriore diffusione



# Semiconduttore drogato in modo non uniforme in equilibrio



Ora vogliamo calcolare quanto vale la barriera di potenziale (che corrisponde alla barriera di energia divisa per  $q$  e cambiata di segno) che all'equilibrio impedisce l'ulteriore diffusione di elettroni (o lacune)

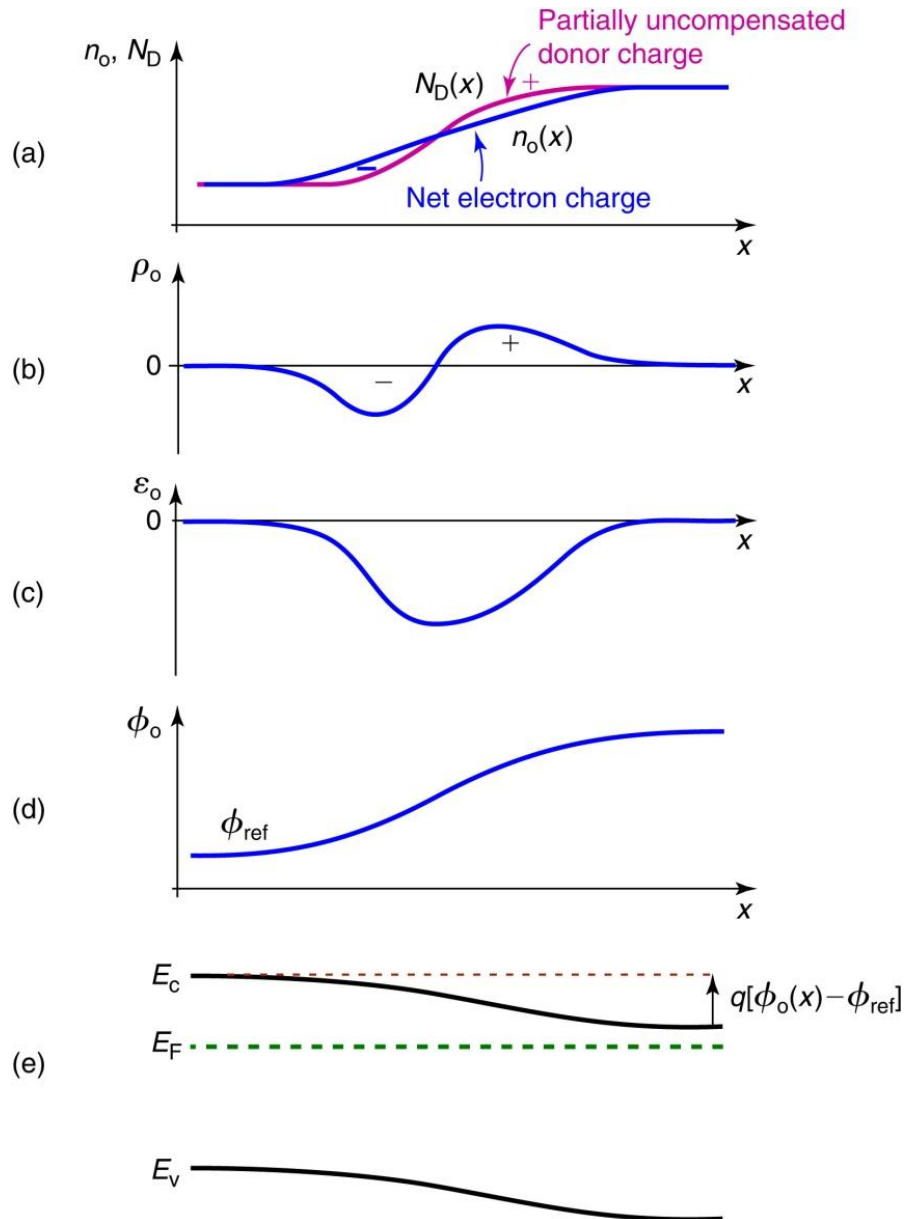
densità di carica netta (positiva meno negativa)  
 $q(N_D - n_o(x)) = \rho$

campo elettrico  $\frac{dE}{dx} = \frac{1}{\varepsilon} \rho(x) = \frac{1}{\varepsilon} q(N_D - n_o(x))$

trascuriamo i portatori minoritari

potenziale

# Semiconduttore drogato in modo non uniforme in equilibrio



L'equilibrio è il risultato di un bilanciamento dinamico tra la DERIVA (DRIFT) (conseguente al campo elettrico) e la DIFFUSIONE (DIFFUSION) (conseguente al gradiente di concentrazione)

$$J_n = q\mu_n n_o E_o + qD_n \frac{dn_o}{dx} = 0$$

$$q\mu_n n_o E_o = -qD_n \frac{dn_o}{dx}$$

$$\frac{D_n}{\mu_n} = \frac{kT}{q} \quad E_o = -\frac{kT}{q} \frac{1}{n_o} \frac{dn_o}{dx}$$

we have  $E_o = -\frac{d\phi}{dx}$

$$\frac{d\phi}{dx} = \frac{kT}{q} \frac{1}{n_o} \frac{dn_o}{dx}$$

# Semiconduttore drogato in modo non uniforme in equilibrio

$$\frac{d\phi}{dx} = \frac{kT}{q} \frac{1}{n_0} \frac{dn_0}{dx}$$

$$d\phi = \frac{kT}{q} \frac{1}{n_0} dn_0 ; \text{ integrando si ottiene}$$

$$\phi_2 - \phi_1 = \frac{kT}{q} \ln \frac{n_2}{n_1}$$

$$\phi_0(x) - \phi_{ref} = \frac{kT}{q} \ln \frac{n_0(x)}{n_{ref}}$$

Scegliamo  $\phi_{ref} = 0$  quando  $n_{ref} = n_i$

# relazioni di Boltzmann

$$\phi_0(x) - \phi_{ref} = \frac{kT}{q} \ln \frac{n_0(x)}{n_{ref}}$$

Scegliamo  $\phi_{ref} = 0$  quando  $n_{ref} = n_i$

$$\phi_0(x) = \frac{kT}{q} \ln \frac{n_0(x)}{n_i}$$

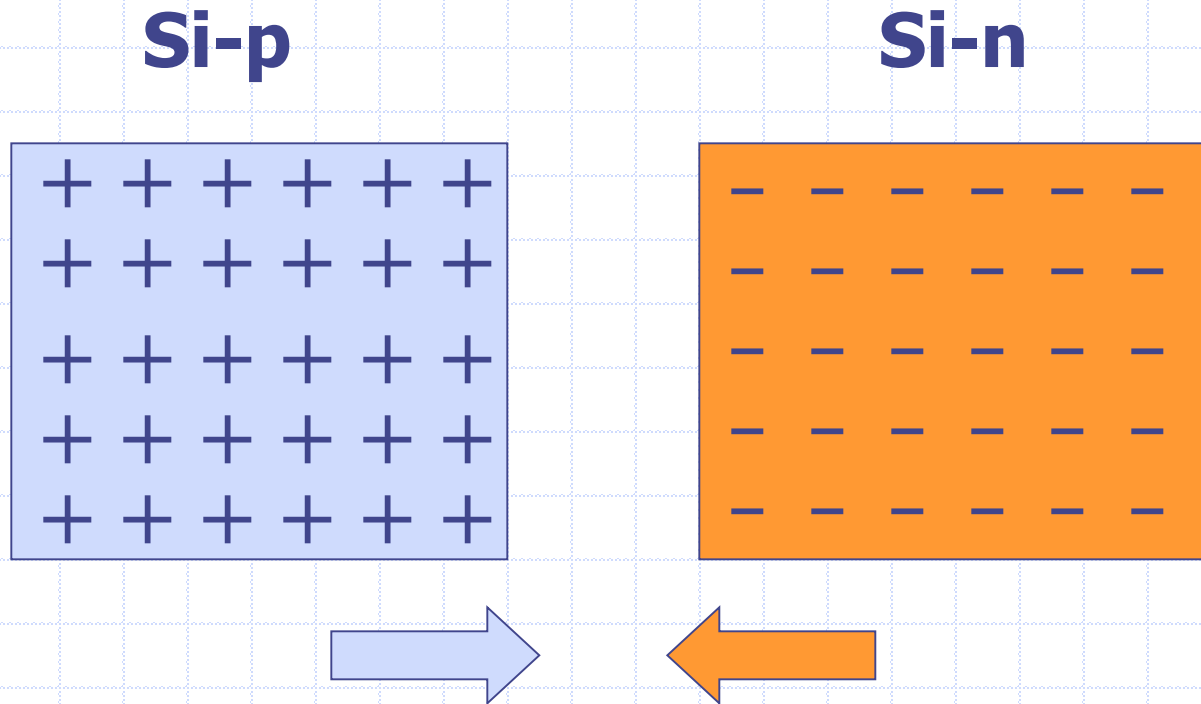
$$n_0(x) = n_i \exp \frac{q\phi_0(x)}{kT}$$

$$p_0(x) = n_i \exp \frac{-q\phi_0(x)}{kT}$$

Relazioni di Boltzmann: all'equilibrio, il rapporto di concentrazione dei portatori liberi in due punti dipende in modo esponenziale dalla differenza di potenziale tra questi due punti.

sono coerenti con la legge di azione di massa:  $n_0 \times p_0 = n_i^2$

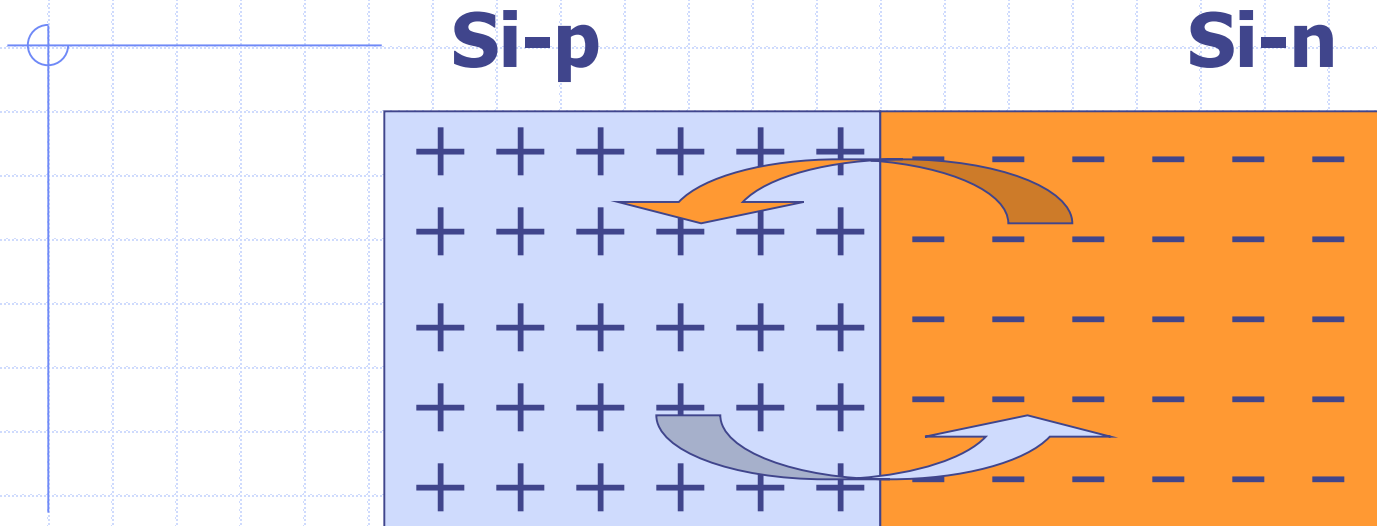
# La giunzione *pn*



Supponiamo di avere a disposizione due blocchetti di silicio,  
uno drogato di tipo p e uno drogato tipo n.  
Cosa succede se (idealmente) li mettiamo in contatto?



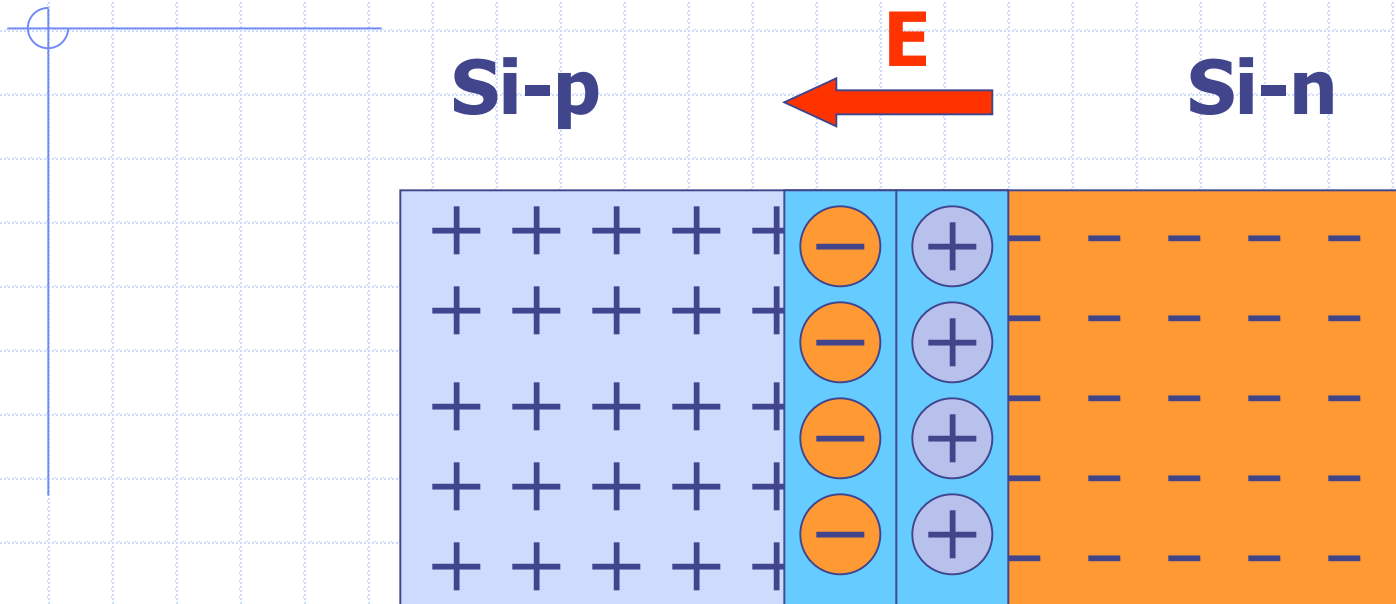
# La giunzione *pn*



Se mettiamo a contatto Silicio drogato di tipo p con Silicio drogato tipo n, a causa degli elevati gradienti di concentrazione avremo **diffusione**:

lacune da Si-p a Si-n ed elettroni da Si-n a Si-p

# La giunzione *pn*



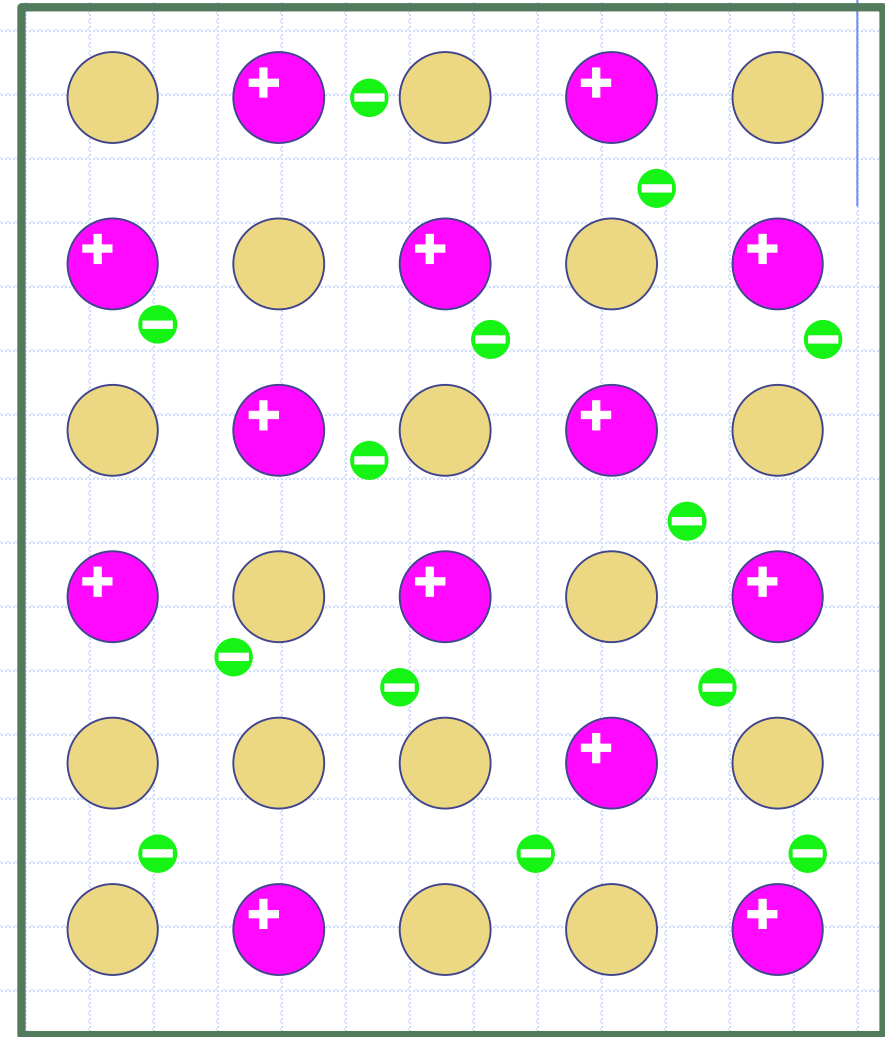
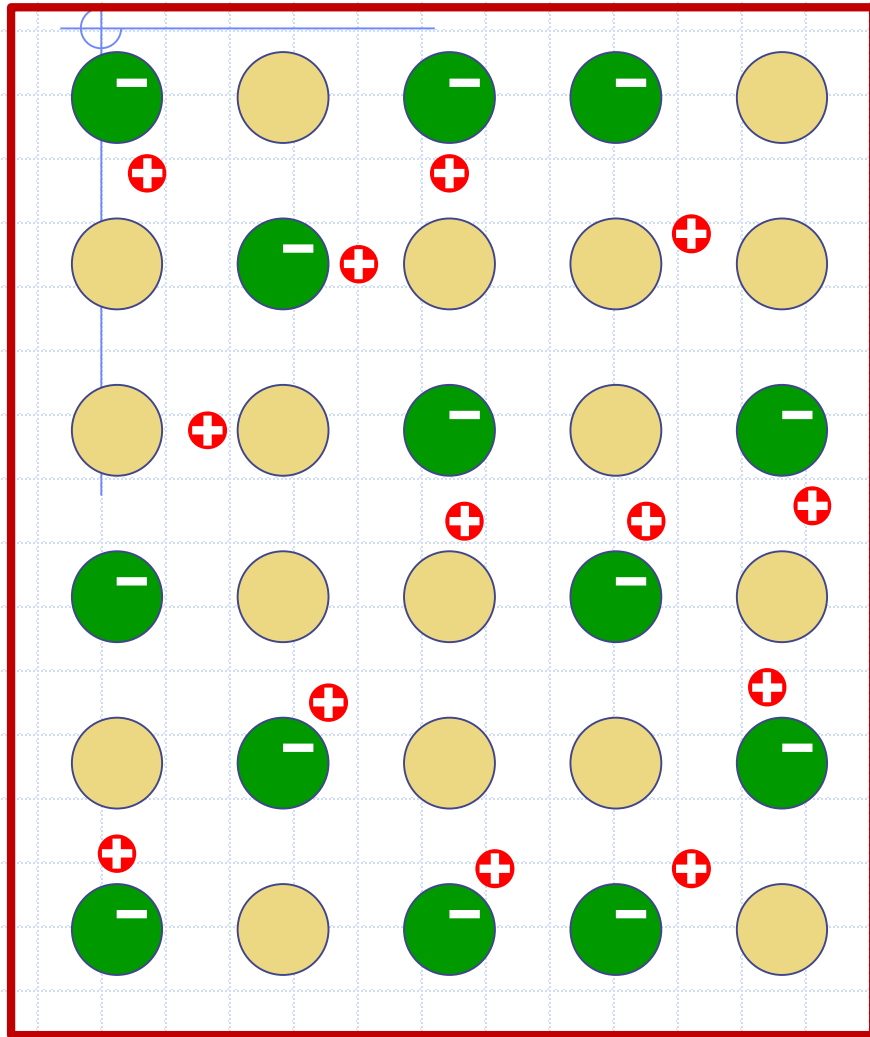
## Cosa frena la diffusione?

La diffusione di portatori mobili lascia atomi ionizzati che danno luogo ad un **CAMPO ELETTRICO, E**

**Ipotesi di svuotamento completo “a gradino”:**

l'interfaccia della giunzione risulta completamente svuotata di portatori mobili.

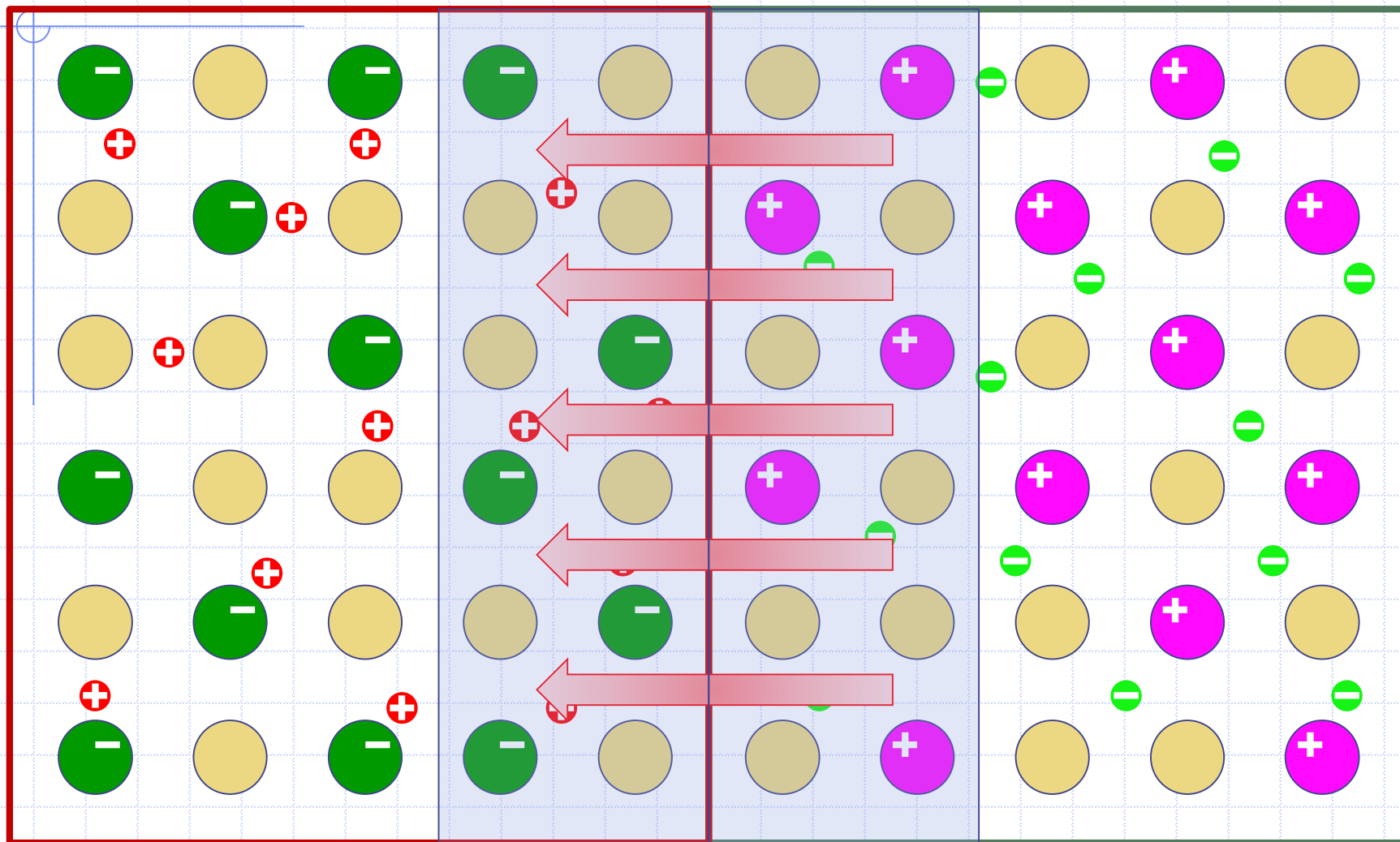
# Prima della formazione della giunzione



# Formazione della RCS

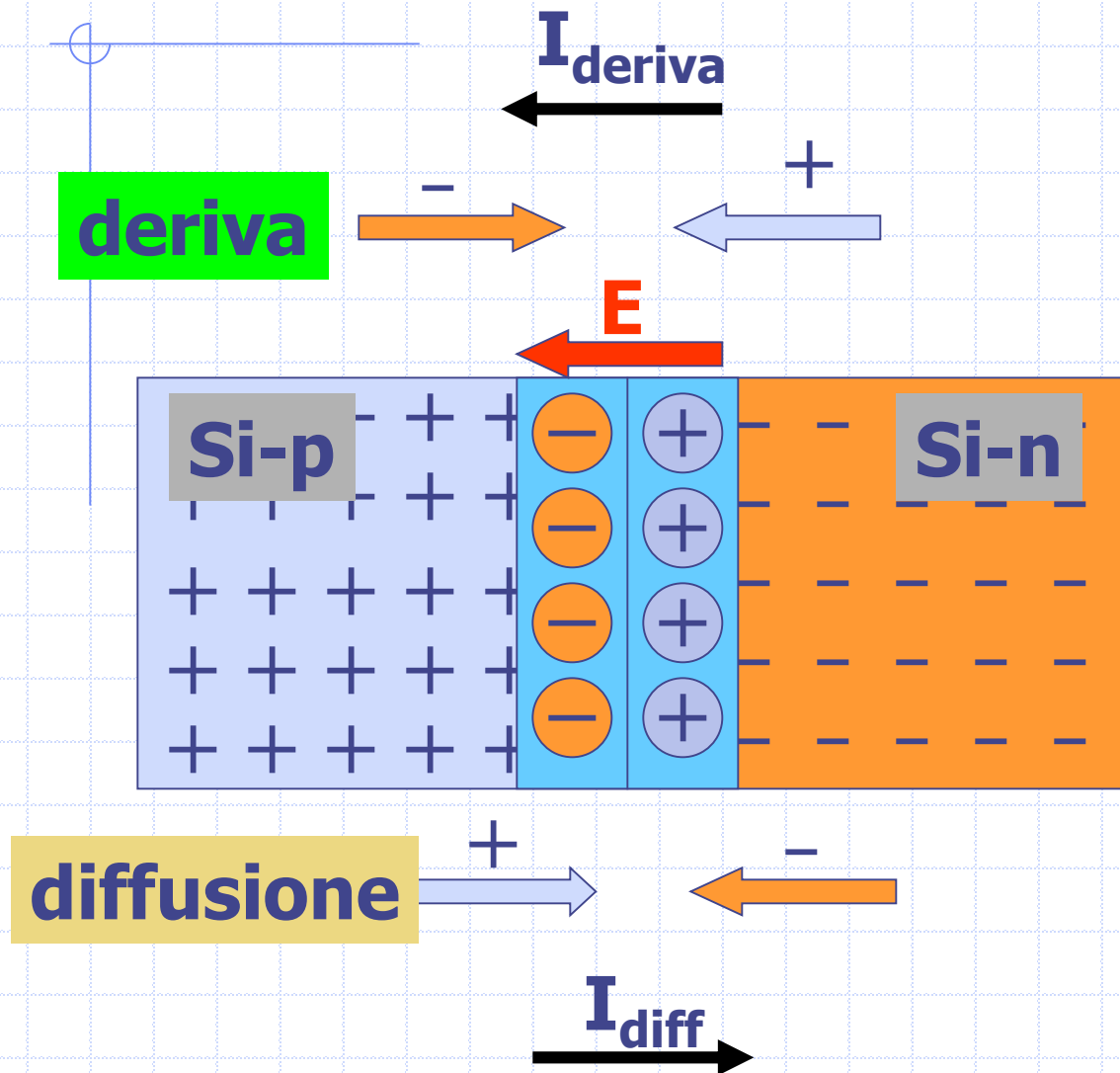
OK 1

***E***



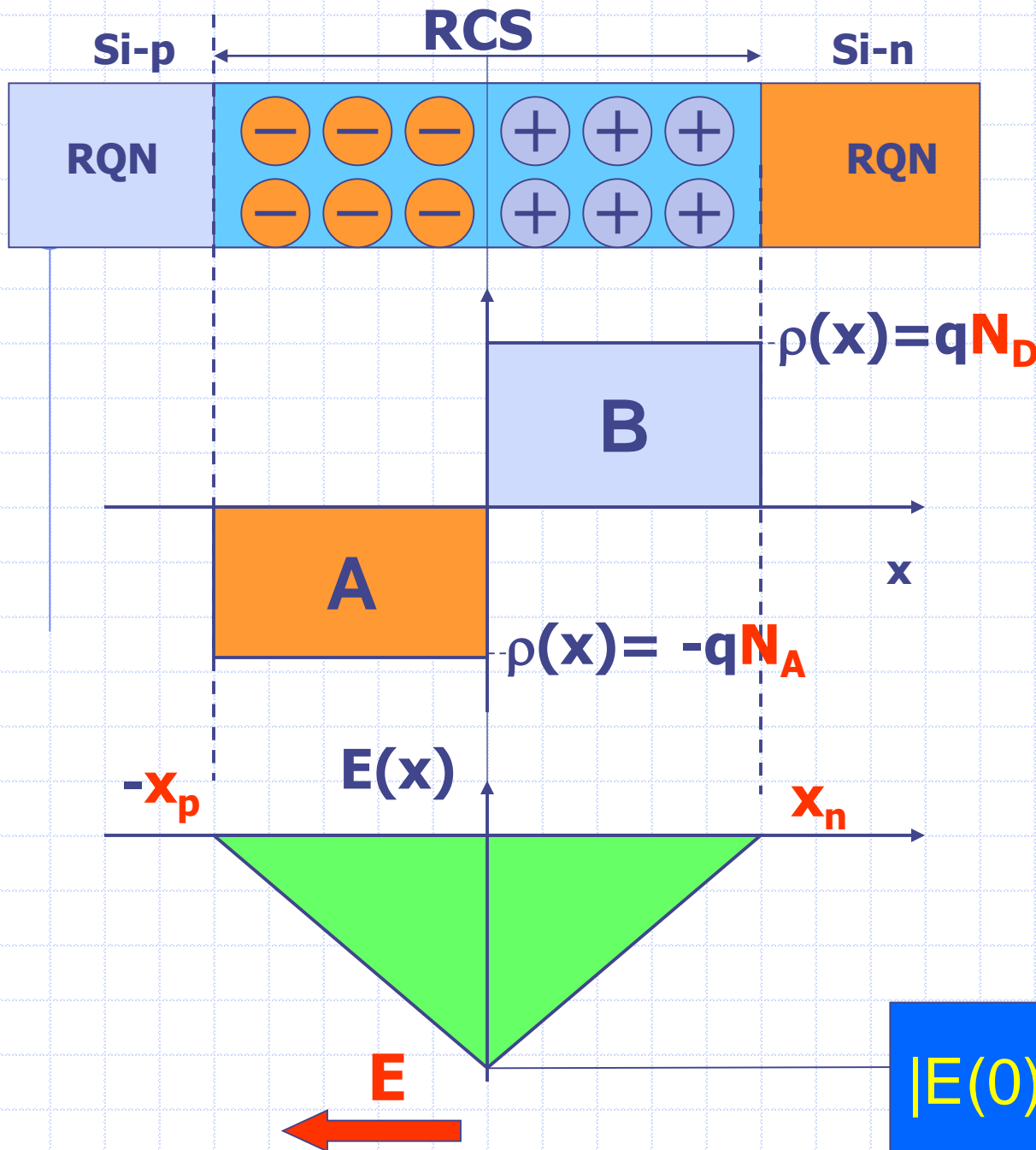
regione di svuotamento

# La giunzione *pn* all'equilibrio



Si raggiunge una condizione di equilibrio dinamico nella quale le due componenti di corrente si bilanciano e quindi risulta:

$$I_{diff} = I_{deriva}$$



**RQN** = Regioni Quasi Neutre  
**RCS** = Regione di Carica Spaziale o di Svuotamento

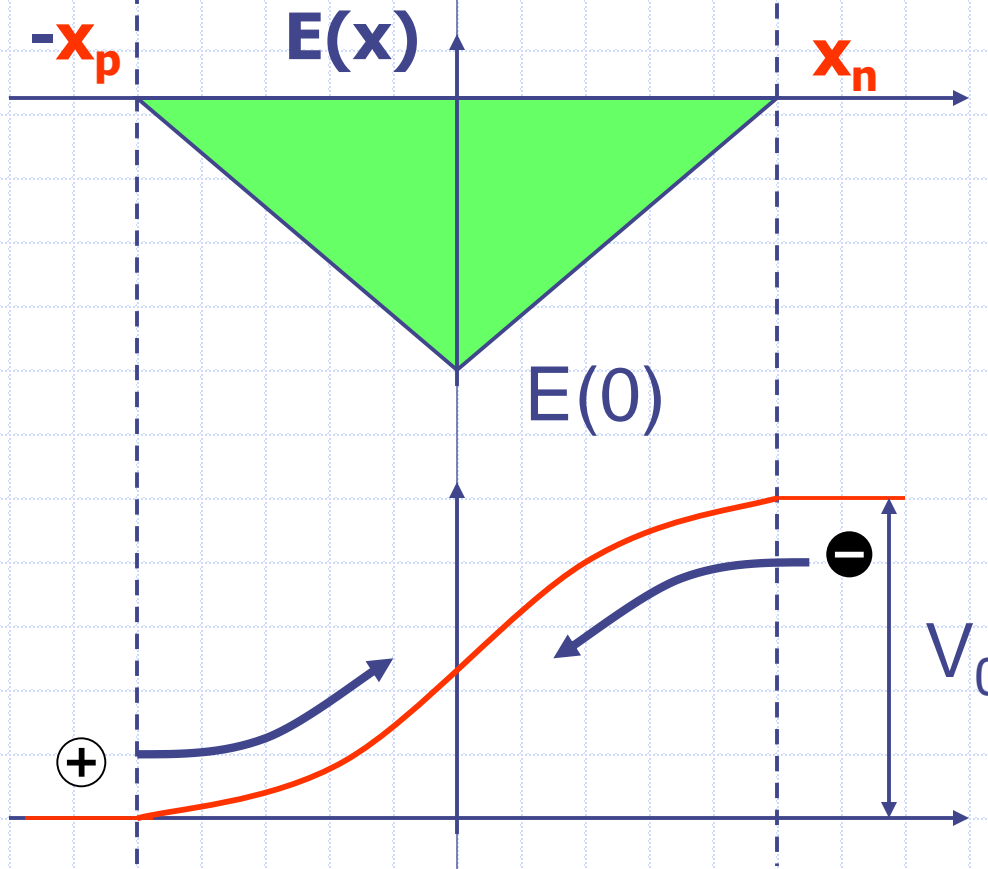
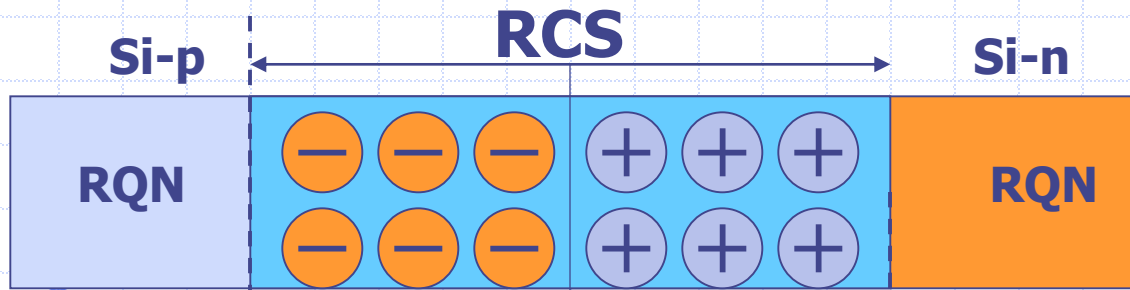
Carica netta e' nulla ( $A=B$ ).

Usando l'eq. di Poisson:

$$\frac{dE}{dx} = \frac{\rho}{\epsilon_s}$$

e integrando:

$$|E(0)| = \frac{qN_A x_p}{\epsilon_s} = \frac{qN_D x_n}{\epsilon_s}$$



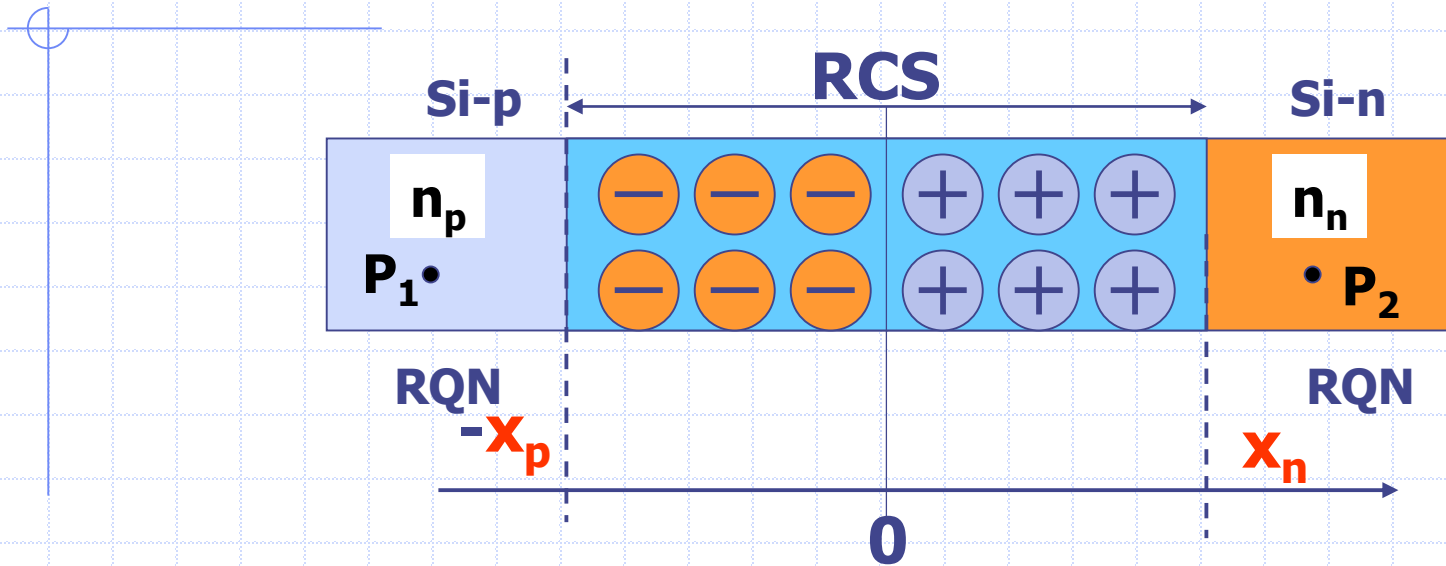
Al campo elettrico  $E(x)$  è associata una barriera di potenziale  $V_0$ :

$$\frac{dV}{dx} = -E(x)$$

$V_0 = \text{area sottesa dal campo elettrico}$

$$V_0 = \frac{|\mathbf{E}(0)| (x_n + x_p)}{2}$$

Calcolo del potenziale di contatto  
quanto vale la barriera di energia (o di  
potenziale) che impedisce la diffusione ?



Consideriamo due punti P<sub>1</sub> e P<sub>2</sub> qualsiasi all'interno delle regioni quasi neutre. Le concentrazioni di **elettroni** nei due punti valgono:

$$P_1 : n_1 = n_p = \frac{n_i^2}{N_A}$$

$$P_2 : n_2 = n_n = N_D$$



# Calcolo del potenziale di contatto

All' equilibrio, la corrente totale di elettroni è nulla (così come quella di lacune):

$$\frac{dV}{dx} = -E(x)$$
$$\frac{D_n}{\mu_n} = \frac{kT}{q} = V_T$$

$$J_{nx}(x) = q\mu_n n(x)E(x) + qD_n \frac{dn(x)}{dx} = 0$$

da cui:

$$n(x) \frac{dV(x)}{dx} = \frac{D_n}{\mu_n} \frac{dn(x)}{dx} \quad \Rightarrow \quad dV = V_T \frac{1}{n} dn$$

Integrando ambo i membri otteniamo:

$$\int_{V_1}^{V_2} dV = V_T \int_{n_1}^{n_2} \frac{1}{n} dn \quad \text{e quindi:}$$

$$V_2 - V_1 = V_T \ln \left[ \frac{n_2}{n_1} \right]$$

Analogamente, per le cariche **p** si può ricavare:

$$V_2 - V_1 = V_T \ln \left[ \frac{p_1}{p_2} \right]$$

Potenziale di contatto  $V_0$  all'equilibrio  
(=è la barriera di potenziale che si oppone alla diffusione)

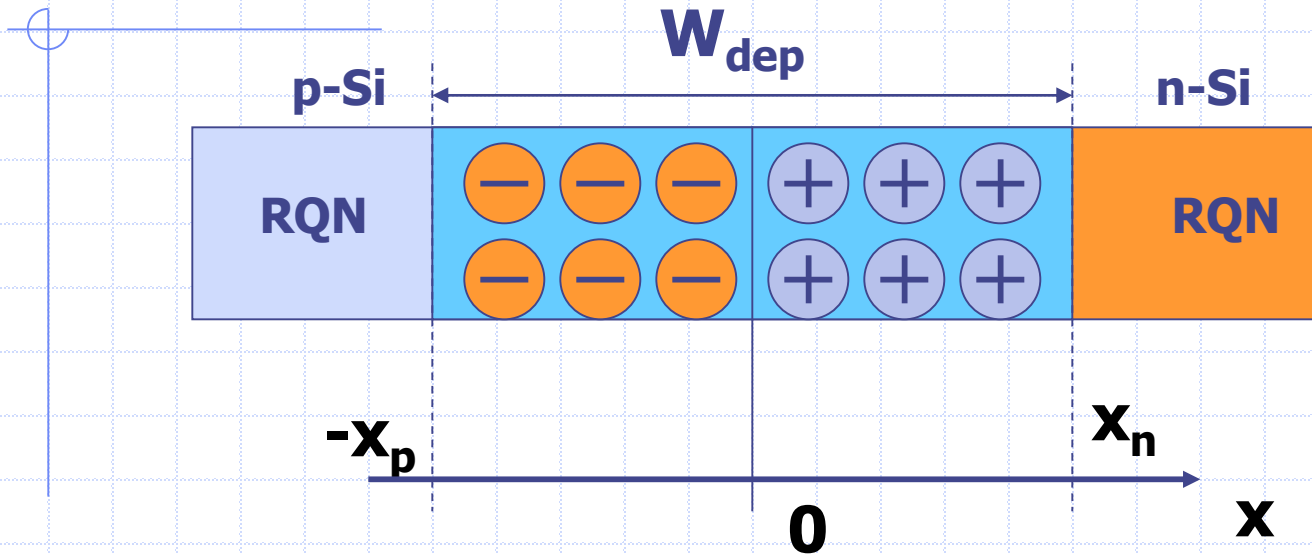
All'equilibrio, le concentrazioni in  $P_1$  e  $P_2$  sono quelle che si hanno nelle zone  $p$  e  $n$ , cioè  $n_1 = n_p = n_i^2 / N_A$  e  $n_2 = N_D$ . Perciò, sostituendo:

$$V_0 = V_2 - V_1 = V_T \ln \left[ \frac{n_2}{n_1} \right] = V_T \ln \left[ \frac{N_D N_A}{n_i^2} \right]$$

Che esprime la **tensione di contatto**  $V_0$  in condizioni di equilibrio, in funzione delle concentrazioni  $N_A$  nella zona  $p$  e  $N_D$  nella zona  $n$ .

Lo stesso risultato si ottiene ragionando sulle cariche  $p$  anzichè sulle cariche  $n$ .

# Giunzione *pn*, regione di svuotamento



$$W_{dep} = x_p + x_n = \sqrt{\frac{2\epsilon_s}{q} \left( \frac{1}{N_A} + \frac{1}{N_D} \right) V_0}$$

$$\frac{x_n}{x_p} = \frac{N_A}{N_D}$$

$$\epsilon_s = 1.04 \cdot 10^{-12} \text{ F/cm} \quad 0.1 \mu\text{m} \leq W_{dep} \leq 1 \mu\text{m}$$

# Giunzione ***pn*** regione di svuotamento

$$x_p = \frac{W_{\text{dep}}}{1 + \frac{N_A}{N_D}} \quad x_n = \frac{W_{\text{dep}}}{1 + \frac{N_D}{N_A}}$$

Se  $N_A \gg N_D$ , allora  $x_p \ll x_n$   
(la regione di svuotamento si estende quasi interamente nella regione n)

Se  $N_A \ll N_D$ , allora  $x_p \gg x_n$   
(la regione di svuotamento si estende quasi interamente nella regione p)

# La giunzione *pn* all' *equilibrio*

