

## Clase 4<sup>1</sup> - Electrostática de los semiconductores

### SEMICONDUCTORES CON DOPAJE NO UNIFORME EN EQUILIBRIO TÉRMICO

#### Contenido:

1. Semiconductor no-uniformemente dopado.
2. Aproximación de cuasi-neutralidad.
3. Relación de Boltzmann.
4. “Regla de los 60mV”

#### Lectura recomendada:

Libro de Pedro Julian, Cap. 2, §§2.5

Libro de Muller, Cap. 4, §§4.1

---

<sup>1</sup>Esta clase es una traducción, realizada por los docentes del curso “66.25 - Dispositivos Semiconductores - de la FIUBA”, de la correspondiente hecha por el prof. Jesús A. de Alamo para el curso “6.012 - Microelectronic Devices and Circuits” del MIT. Cualquier error debe adjudicarse a la traducción.

## Resumen clases anteriores:

- En un semiconductor es posible encontrar dos tipos de portadores: electrones y huecos.
- En equilibrio térmico la generación y recombinación hacen que  $n_o p_o = n_i^2$ ; la concentración  $n_i$  aumenta con la temp.
- Al contaminar con ciertos átomos de grupos III o V con concentraciones  $N_a$  ó  $N_d$  se modifican  $n_o$  y  $p_o$ .
- Para un semiconductor dopado, si:  
 $N_d \gg n_i$  o  $N_a \gg n_i \rightarrow n_o \simeq N_d$  o  $p_o \simeq N_a$   
 La concentración de mayoritarios casi no depende de la temp. en este caso.
- Existen dos mecanismos de transporte: arrastre (drift) o difusión (difussion).
- El arrastre se da cuando existe un campo eléctrico, por la velocidad que ganan los portadores entre colisión y colisión :  

$$J^{arr} = J_n^{arr} + J_p^{arr} = q(n\mu_n + p\mu_p)E$$
- La movilidad decrece con la temperatura y con el dopaje (a dopajes altos).

- La difusión se da cuando existe un gradiente en la concentración de portadores, que difunden debido a su movimiento térmico:

$$J^{dif} = qD_n \frac{dn}{dx} - qD_p \frac{dp}{dx}$$

- Existe una relación entre las constantes asociadas a difusión y arrastre, dada por la relación de Einstein:

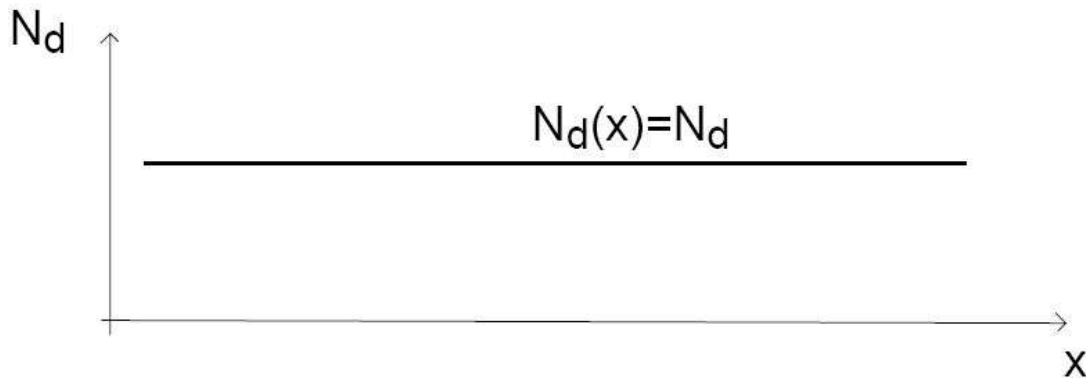
$$\frac{D_n}{\mu_n} = \frac{D_p}{\mu_p} = \frac{kT}{q}$$

## Preguntas disparadoras:

- ¿Es posible tener un campo eléctrico dentro de un semiconductor en equilibrio térmico?
- Si hay un gradiente de dopaje en un semiconductor, ¿cuál es la concentración de portadores mayoritarios resultante en equilibrio térmico?

# 1. Semiconductor no-uniformemente dopado en equilibrio térmico

Consideremos primero Si tipo N *uniformemente dopado* en equilibrio térmico:



Tipo N  $\Rightarrow$  muchos electrones, pocos huecos  
 $\Rightarrow$  nos concentramos en los electrones

$$n_o = N_d \quad \text{independiente de } x$$

$N_d$ : Carga positiva;  $n_o$ : Carga negativa

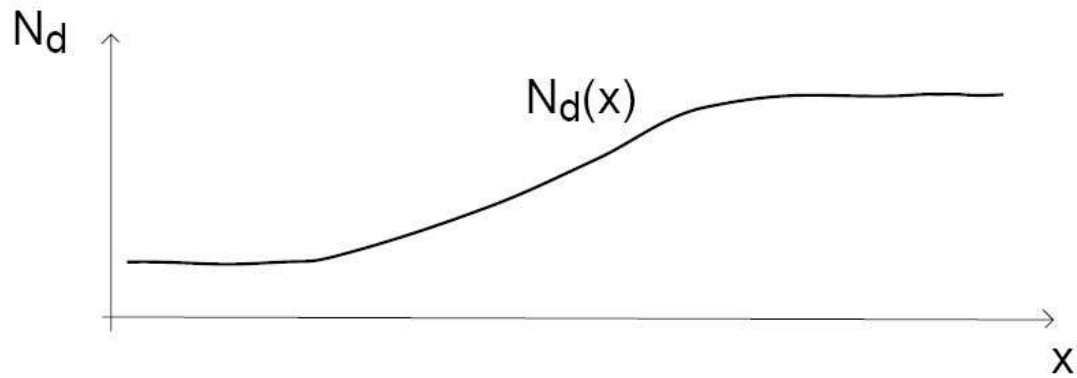
Densidad de carga volumétrica [ $C/cm^3$ ]:<sup>2</sup>

$$\rho = q(N_d - n_o) = 0$$

---

<sup>2</sup>Asumiendo que  $N_a$  y  $p_o$  son despreciables

Luego, consideremos un trozo de Si tipo N en equilibrio térmico con una *distribución no-uniforme de dopantes*:



¿Cuál es la concentración de electrones resultante en equilibrio térmico?

Desarrollemos el concepto de *equilibrio térmico*. Por definición un sistema en equilibrio térmico no intercambia energía con el medio que lo rodea. Esto implica que:

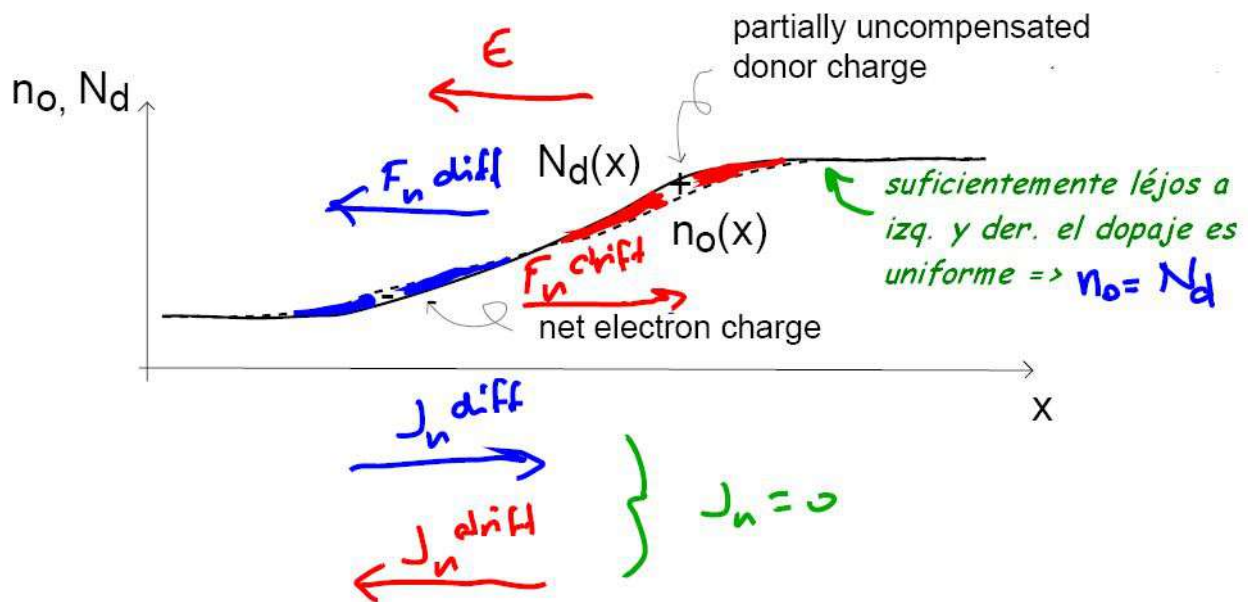
- Mantiene su temperatura constante, la generación y recombinación están compensadas y las poblaciones  $n_0$  y  $p_0$  no cambian
- Por tratarse de un medio resistivo, la corriente eléctrica neta es nula. Esto significa que:

$$J(x) = J^d(x) + J^a(x) = 0$$

Considerando el material dopado con  $N_d(x)$  la difusión de electrones debe equilibrar exactamente al arrastre en todo punto:

$$J_n(x) = J_n^d(x) + J_n^a(x) = 0$$

¿Cuál es el  $n_o(x)$  que satisface esta condición?



En general, luego:

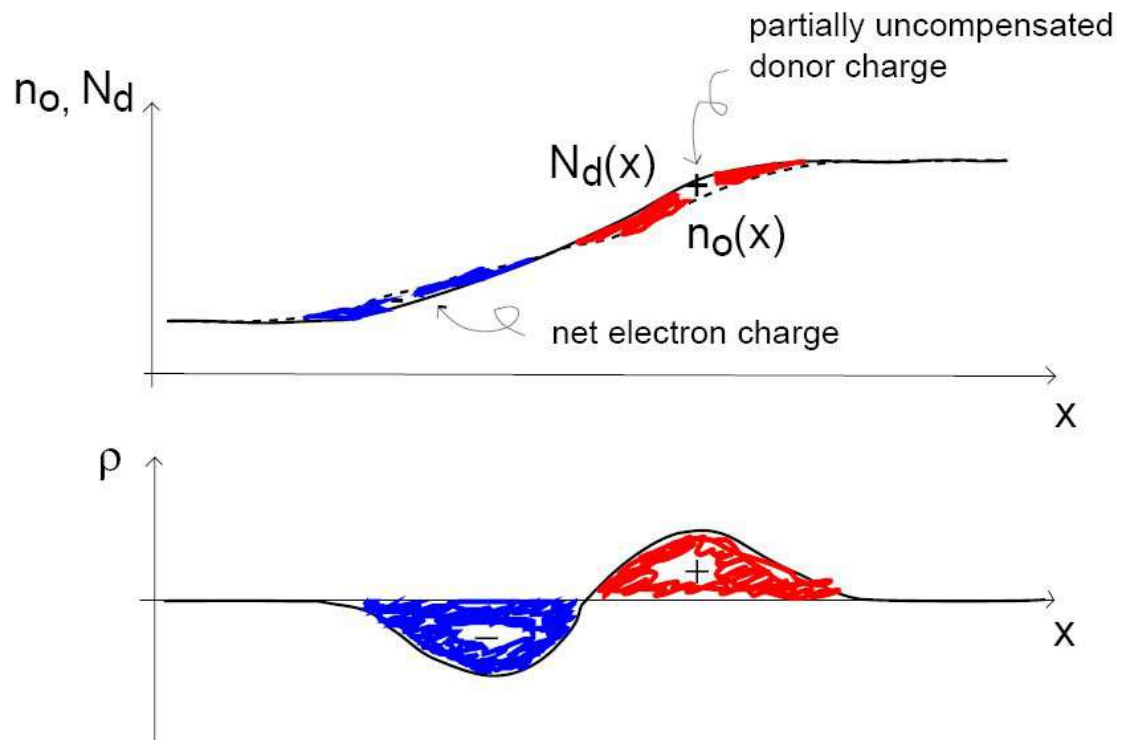
$$n_o(x) \neq N_d(x)$$

¿Cuáles son las consecuencias de esto?



- *Densidad de carga espacial*<sup>3</sup>:

$$\rho(x) = q[N_d(x) - n_o(x)]$$



<sup>3</sup>Asumiendo que  $N_a$  y  $p_o$  son despreciables

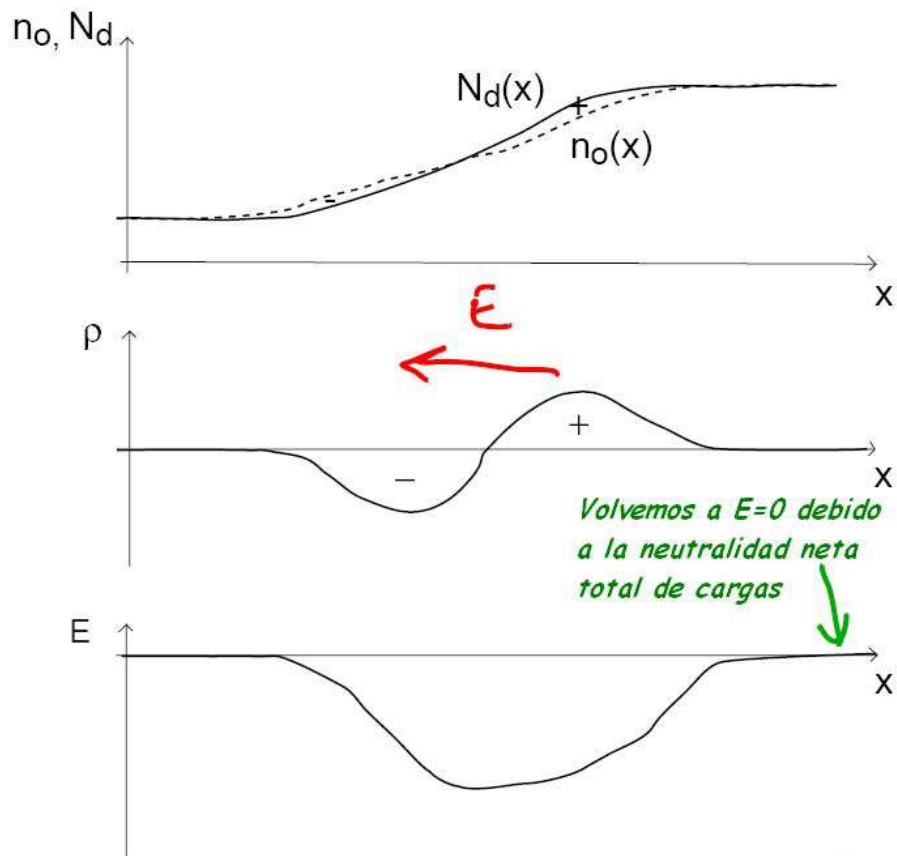
- *Campo eléctrico:*

Ecuación de Gauss:

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

Integramos desde  $x = 0$  hasta  $x$ :

$$E(x) - E(0) = \frac{1}{\epsilon_s} \int_0^x \rho(x) dx$$



● *Potencial electrostático:*

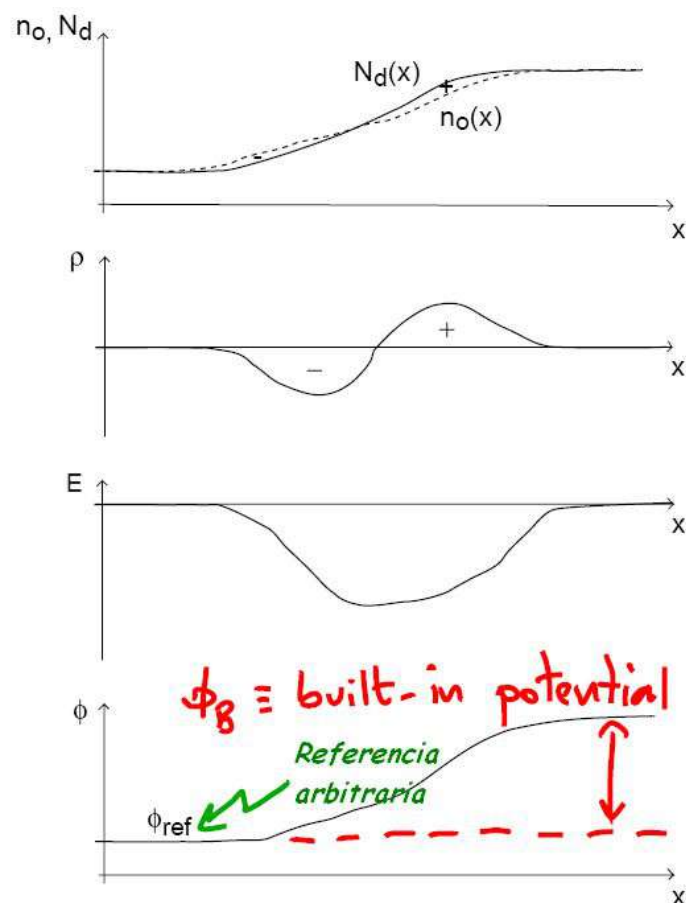
$$\frac{d\phi}{dx} = -E$$

Integramos desde  $x = 0$  hasta  $x$ :

$$\phi(x) - \phi(0) = - \int_0^x E(x) dx$$

Es conveniente elegir una referencia de potencial:

$$\phi(x = 0) = \phi_{ref}$$



Dado  $N_d(x)$ , queremos conocer  $n_o(x)$ ,  $\rho(x)$ ,  $E(x)$ , y  $\phi(x)$ . Para ello escribimos las ecuaciones que describen este problema en términos de  $\phi$ .

Equilibrio térmico:

$$\begin{aligned}
 J_n &= q\mu_n n_o E + qD_n \frac{dn_o}{dx} = 0 \\
 -q\mu_n n_o \frac{d\phi}{dx} + qD_n \frac{dn_o}{dx} &= 0 \\
 \frac{d^2\phi}{dx^2} &= \frac{kT}{q} \frac{d}{dx} \left( \frac{1}{n_o} \frac{dn_o}{dx} \right)
 \end{aligned} \tag{1}$$

Poisson:

$$\begin{aligned}
 \frac{dE}{dx} &= \frac{q}{\epsilon_s} (N_d - n_o) \\
 \frac{d^2\phi}{dx^2} &= \frac{q}{\epsilon_s} (n_o - N_d)
 \end{aligned} \tag{2}$$

Luego de (1) y (2) se obtiene:

$$\frac{d^2(\ln n_o)}{dx^2} = \frac{q^2}{\epsilon_s kT} (n_o - N_d) \tag{3}$$

Una ecuación con una incógnita. Dado  $N_d(x)$ , podemos resolver para  $n_o(x)$  y el resto de las incógnitas, pero para la mayoría de las situaciones no existe solución analítica

.

## 2. Aproximación de cuasi-neutralidad

$$\frac{d^2(\ln n_o)}{dx^2} = \frac{q^2}{\epsilon_s k T} (n_o - N_d)$$

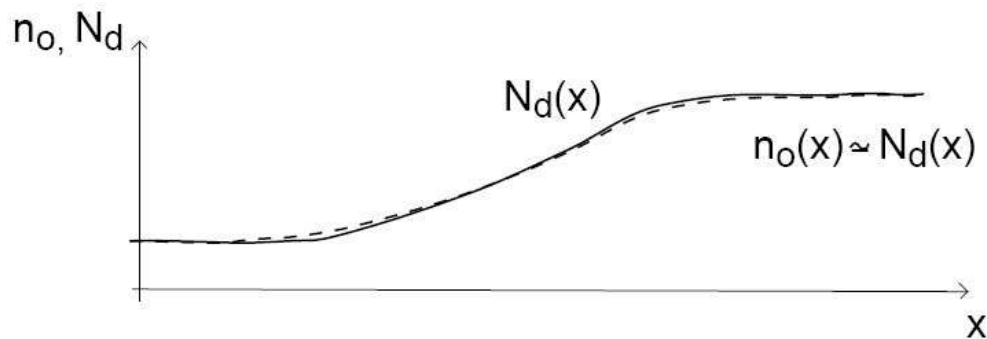
Si  $N_d(x)$  cambia lentamente con  $x$ :

$\Rightarrow n_o(x)$  también cambia lentamente con  $x$

$\Rightarrow \frac{d^2(\ln n_o)}{dx^2}$  pequeño

$\Rightarrow n_o(x) \simeq N_d(x)$

$n_o(x)$  sigue bien a  $N_d(x) \Rightarrow$  mínima carga espacial  $\Rightarrow$  el semiconductor es *cuasi-neutral*



La hipótesis de cuasi-neutralidad es válida si:

$$\left| \frac{n_o - N_d}{n_o} \right| \ll 1 \quad \text{o} \quad \left| \frac{n_o - N_d}{N_d} \right| \ll 1$$

### ***3. Relación de Boltzmann***

Los electrones de un SC en equilibrio térmico cumplen:

$$J_n(x) = J_n^d(x) + J_n^a(x) = 0$$

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

Luego,

$$\frac{\mu_n}{D_n} \frac{d\phi}{dx} = \frac{1}{n_o} \frac{dn_o}{dx}$$

Utilizando las relaciones de Einstein:

$$\frac{q}{kT} \frac{d\phi}{dx} = \frac{d(\ln n_o)}{dx}$$

Integrando se obtiene

$$\frac{q}{kT}(\phi - \phi_{ref}) = \ln n_o - \ln n_o(ref) = \ln \frac{n_o}{n_o(ref)}$$

$$n_o = n_o(ref)e^{q(\phi - \phi_{ref})/kT}$$

Cualquier referencia sería válida, pero en esta materia asumiremos que  $\phi_{ref} = 0$  cuando  $n_o(ref) = n_i$ .

Así obtenemos la **Relación de Boltzmann** para electrones:

$$n_o = n_i e^{q\phi/kT}$$

Si hacemos lo mismo con los huecos (comenzando con  $J_p = 0$  en equilibrio térmico, o simplemente usando  $n_o p_o = n_i^2$ ), obtenemos la **Relación de Boltzmann** para huecos:

$$p_o = n_i e^{-q\phi/kT}$$

Podemos reescribirlo como:

$$\phi = \frac{kT}{q} \ln \frac{n_o}{n_i}$$

y

$$\phi = -\frac{kT}{q} \ln \frac{p_o}{n_i}$$



## □ La regla de los “60 mV”:

Para el Si a temperatura ambiente:

$$\phi = (25 \text{ mV}) \ln \frac{n_o}{n_i} = (25 \text{ mV}) \ln(10) \log \frac{n_o}{n_i}$$

O

$$\phi \simeq (60 \text{ mV}) \log \frac{n_o}{10^{10}}$$

*Por cada década de aumento en  $n_o$ ,  $\phi$  aumenta en 60 mV a 300K.*

### ● EJEMPLO 1:

$$n_o = 10^{18} \text{ cm}^{-3} \Rightarrow \phi = (60 \text{ mV}) \times 8 = 480 \text{ mV}$$

Para los huecos:

$$\phi = -(25 \text{ mV}) \ln \frac{p_o}{n_i} = -(25 \text{ mV}) \ln(10) \log \frac{p_o}{n_i}$$

O

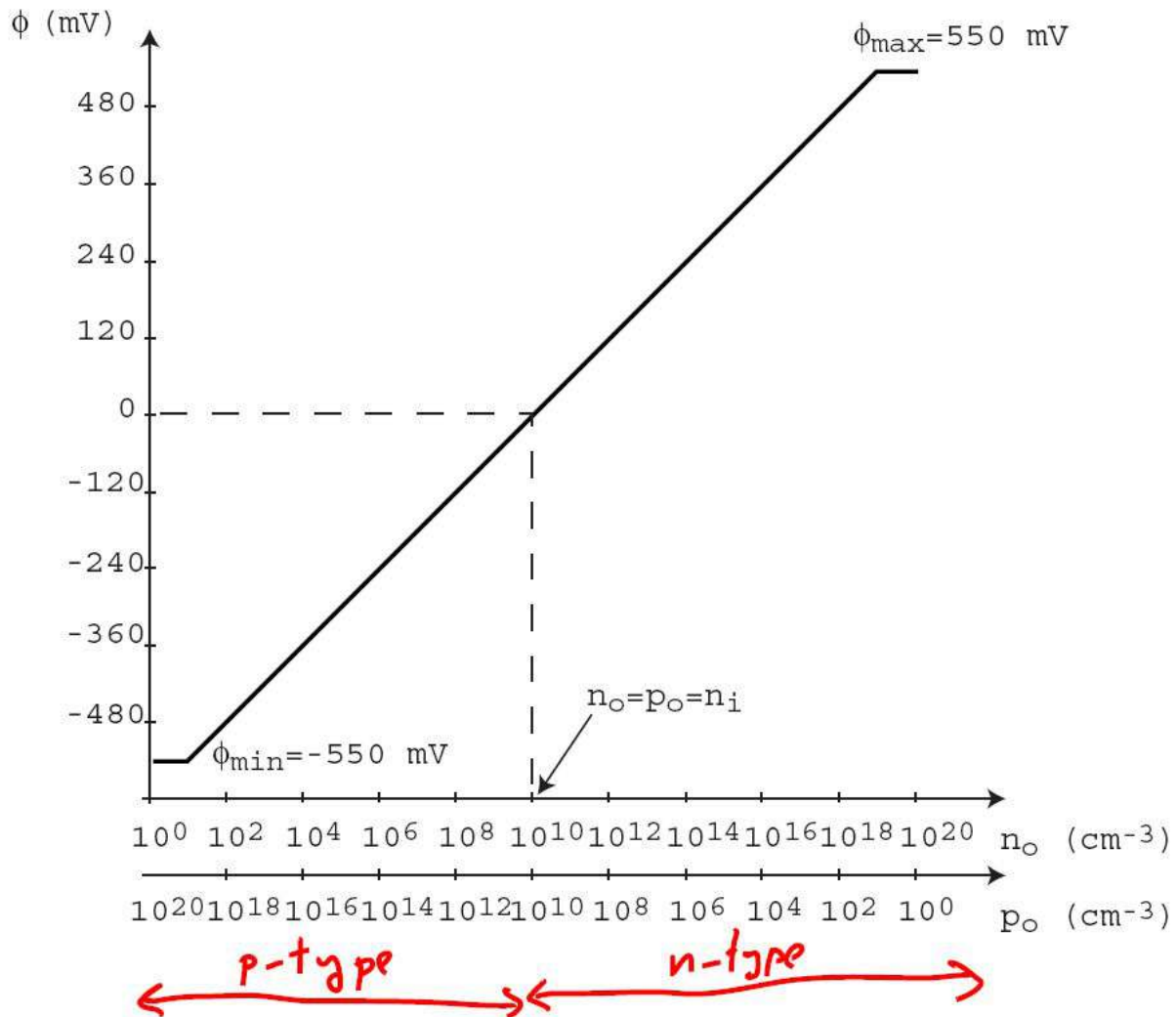
$$\phi \simeq -(60 \text{ mV}) \log \frac{p_o}{10^{10}}$$

● EJEMPLO 2:

$$n_o = 10^{18} \text{ cm}^{-3} \Rightarrow p_o = 10^2 \text{ cm}^{-3}$$

$$\Rightarrow \phi = -(60 \text{ mV}) \times (-8) = 480 \text{ mV}$$

Relación entre  $\phi$  y  $n_o$  y  $p_o$ :



Nota:  $\phi$  no puede exceder  $550$  mV o ser menor a  $-550$  mV (dopajes muy altos modifican la red cristalina de silicio alterando las propiedades semiconductoras del mismo).

● **EJEMPLO 3:** Calculemos la diferencia de potencial en equilibrio térmico entre una región donde  $n_o = 10^{17} \text{ cm}^{-3}$  y una región donde  $p_o = 10^{15} \text{ cm}^{-3}$ :

$$\phi(n_o = 10^{17} \text{ cm}^{-3}) = 60 \times 7 = 420 \text{ mV}$$

$$\phi(p_o = 10^{15} \text{ cm}^{-3}) = -60 \times 5 = -300 \text{ mV}$$

$$\phi(n_o = 10^{17} \text{ cm}^{-3}) - \phi(p_o = 10^{15} \text{ cm}^{-3}) = 720 \text{ mV}$$

● **EJEMPLO 4:** Calculemos la diferencia de potencial en equilibrio térmico entre una región donde  $n_o = 10^{20} \text{ cm}^{-3}$  y una región donde  $p_o = 10^{16} \text{ cm}^{-3}$ :

$$\phi(n_o = 10^{20} \text{ cm}^{-3}) = \phi_{max} = 550 \text{ mV}$$

$$\phi(p_o = 10^{16} \text{ cm}^{-3}) = -60 \times 6 = -360 \text{ mV}$$

$$\phi(n_o = 10^{20} \text{ cm}^{-3}) - \phi(p_o = 10^{16} \text{ cm}^{-3}) = 910 \text{ mV}$$

## Conclusiones principales

- Es posible tener un campo eléctrico dentro de un semiconductor en equilibrio térmico. Esto ocurre cuando hay *dopaje no-uniforme*.
- En un perfil de dopaje que varía lentamente se puede asumir que la concentración de portadores mayoritarios sigue a la concentración de dopantes.
- En equilibrio térmico se puede vincular  $\phi(x)$  con la concentración de portadores a través de la *relación de Boltzmann*.