

係；而第二個等號則連結在 p-n 接面兩端的電子濃度。

2.2.2 電場分析

在§2.1 節中提到，由於正負空間電荷的作用，在空乏區中會產生一電場。而且，此電場可由波松（Poisson）方程式得到：

$$\frac{d^2\phi(x)}{dx^2} = -\frac{dE(x)}{dx} = -\frac{\rho(x)}{\epsilon_s} \quad (2.7)$$

其中 $\phi(x)$ 為電位， $E(x)$ 為電場， $\rho(x)$ 為空乏區中的空間電荷密度，而 ϵ_s 則是半導體的介電常數（dielectric constant）。假設在 p 型及 n 型半導體區域為均勻摻雜，而且在熱平衡下空乏區的空間電荷分布以陡接面（abrupt junction）近似如圖 2-4(a)所示：

$$\rho(x) = \begin{cases} 0 & \text{當 } x < -x_p \\ -qN_A & \text{當 } -x_p \leq x < 0 \\ qN_D & \text{當 } 0 < x \leq x_n \\ 0 & \text{當 } x_n < x \end{cases} \quad (2.8)$$

此類接面的雜質分布可應用在 p 型和 n 型區之間摻質濃度陡峭變化的近似。

將 (2.7) 式積分可以得到如圖 2-4(b)的電場函數。我們先求 p 型區中的電場，得到：

$$E(x) = \int \frac{\rho(x)}{\epsilon_s} dx = - \int \frac{qN_A}{\epsilon_s} dx = -\frac{qN_A}{\epsilon_s} x + c \quad (2.9)$$

其中 c 為積分常數。此積分常數可經由設定 $x = -x_p$ 的電場 E 為零來決定。此乃，對 $x < -x_p$ 的中性 p 型區域，由於在熱平衡時電流為零，所以電場可視為零。又由於在 p-n 接面結構內並沒有表面電荷，因此電場為一連續函數，故亦為零。P 型區中的電場求得為：