Для знаходження ширини плавного p-n переходу нам потрібно розглядати рівняння Пуассона для одновимірного випадку:

$$\frac{d^2\varphi}{dx^2} = -\frac{\xi}{\varepsilon_0 \varepsilon} \tag{1}$$

Для того щоб розвязати рівняння Пуассона у нашому випадку, коли розглядаємо плавний перехід, припустимо, що розподіл домішок біля межі p-та n-областей буде лінійний і межі n-н переходу збігаються з координатами $x_1 = -l_p$ і $x_2 = l_n$. Тоді розподіл густини заряду в областях p і n буде пропорційним градієнтам концентрації домішок:

$$\xi_p = qN_A'x; \ \xi_n = qN_D'x \tag{2}$$

де N_A' , N_D' — градієнти концентрації акцепторних і донорних домішок.

Проінтегруємо рівняння (1) окремо для області p ($-l_p \le x \le 0$) і для області n ($0 \le x \le l_n$), з урахуванням рівняння (2):

$$\frac{d\varphi_n}{dx} = \int -\frac{qN_D'x}{\varepsilon_0 \varepsilon} dx = -\frac{qN_D'}{\varepsilon_0 \varepsilon} \cdot \frac{x^2}{2} + C_1$$
 (3)

$$\frac{d\varphi_p}{dx} = \int -\frac{qN_A'x}{\varepsilon_0\varepsilon}dx = -\frac{qN_A'}{\varepsilon_0\varepsilon} \cdot \frac{x^2}{2} + C_2 \tag{4}$$

Сталі інтегрування \mathcal{C}_1 і \mathcal{C}_2 знаходимо з умови: якщо $x=-l_p$, $\frac{d\varphi_p}{dx}=0$ якщо і $x=l_n$, $\frac{d\varphi_n}{dx}=0$ тоді:

$$-\frac{qN_D'}{\varepsilon_0\varepsilon} \cdot \frac{l_n^2}{2} + C_1 = 0 \Longrightarrow C_1 = \frac{qN_D'l_n^2}{2\varepsilon_0\varepsilon}$$
 (5)

$$-\frac{qN_A'}{\varepsilon_0\varepsilon} \cdot \frac{\left(-l_p\right)^2}{2} + C_2 = 0 \Longrightarrow C_2 = \frac{qN_A'l_p^2}{2\varepsilon_0\varepsilon} \tag{6}$$

Підставляємо значення C_1 і C_2 отримані в (5) і в (6) в рівняння (3) і (4) отримаємо:

$$\frac{d\varphi_n}{dx} = -\frac{qN_D'}{\varepsilon_0\varepsilon} \cdot \frac{x^2}{2} + \frac{qN_D'l_n^2}{2\varepsilon_0\varepsilon} = -\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon}(x^2 - l_n^2)$$
(7)

$$\frac{d\varphi_p}{dx} = -\frac{qN_A'}{\varepsilon_0 \varepsilon} \cdot \frac{x^2}{2} + \frac{qN_A'l_p^2}{2\varepsilon_0 \varepsilon} = -\frac{qN_A'}{2\varepsilon_0 \varepsilon} (x^2 - l_p^2)$$
(8)

Проінтигрувавши вирази (7) і (8) отримаємо розподіл потенціалу в в p-та n-областях:

$$\varphi_n(x) = \int -\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} (x^2 - l_n^2) dx = -\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\int x^2 dx - \int l_n^2 dx \right) =$$

$$= -\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{x^3}{3} - l_n^2 x \right) + C_3$$
(9)

$$\varphi_{p}(x) = \int -\frac{qN_{A}'}{2\varepsilon_{0}\varepsilon} \left(x^{2} - l_{p}^{2}\right) dx = -\frac{qN_{A}'}{2\varepsilon_{0}\varepsilon} \left(\int x^{2} dx - \int l_{p}^{2} dx\right) =$$

$$= -\frac{qN_{A}'}{2\varepsilon_{0}\varepsilon} \left(\frac{x^{3}}{3} - l_{p}^{2}x\right) + C_{4}$$
(10)

Сталі інтегрування \mathcal{C}_3 і \mathcal{C}_4 знаходимо з умови: якщо $x=-l_p$, $\varphi_p=0$ якщо і $x=l_n$, $\varphi_n=\varphi_0$ тоді:

$$-\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon}\left(\frac{l_n^3}{3}-l_n^3\right)+C_3=\varphi_0\Rightarrow C_3=\varphi_0-\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon}\left(\frac{2l_n^3}{3}\right) \tag{11}$$

$$-\frac{qN_A'}{2\varepsilon_0\varepsilon}\left(\frac{\left(-l_p\right)^3}{3}-l_p^2\cdot\left(-l_p\right)\right)+C_4=0\Rightarrow C_4=\frac{qN_A'}{2\varepsilon_0\varepsilon}\left(\frac{2l_p^3}{3}\right) \tag{12}$$

Підставляємо значення C_3 і C_4 отримані в (9) і в (10) в рівняння (11) і (12) отримаємо:

$$\varphi_n(x) = -\frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{x^3}{3} - l_n^2 x\right) + \varphi_0 - \frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{2l_n^3}{3}\right) =$$

$$= \varphi_0 - \frac{qN_D'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{x^3}{3} - l_n^2 x + \frac{2l_n^3}{3}\right)$$
(13)

$$\varphi_p(x) = -\frac{qN_A'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{x^3}{3} - l_p^2 x\right) + \frac{qN_A'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{2l_p^3}{3}\right) = \frac{qN_A'}{2\varepsilon_0\varepsilon} \left(\frac{2l_p^3}{3} - \frac{x^3}{3} + l_p^2 x\right)$$
(14)