$$\mathcal{H} = \int \vec{\Psi}^{\dagger}(x, y) \hat{H} \vec{\Psi}(x, y) dr \tag{1}$$

に

$$\vec{\Psi} = \frac{1}{\sqrt{L_y}} \sum_{k} \vec{\Psi}_{k_y}(x) e^{ik_y y} \tag{2}$$

を代入していく。ここで

$$\vec{\Psi}^{\dagger} = \frac{1}{\sqrt{L_y}} \sum_{k'_y} \vec{\Psi}^{\dagger}_{k'_y}(x) e^{-ik'_y y} \tag{3}$$

であるから

$$\mathcal{H} = \int \frac{1}{\sqrt{L_y}} \sum_{k_y'} \vec{\Psi}_{k_y}^{\dagger}(x) e^{-ik_y y} \hat{H} \frac{1}{\sqrt{L_y}} \sum_{k_y} \vec{\Psi}_{k_y}(x) e^{ik_y y}(x, y) dr$$
 (4)

$$= \frac{1}{L_y} \int \sum_{k'_y} \vec{\Psi}_{k_y}^{\dagger}(x) e^{-ik_y y} \hat{H} \sum_{k_y} \vec{\Psi}_{k_y}(x) e^{ik_y y}(x, y) dr$$
 (5)

(6)

となる。下線部について計算していく。

$$\tilde{H} = \begin{pmatrix} \hat{h}(r) & \hat{\Delta}(r) \\ -\hat{\Delta}^*(r) & -\hat{h}^*(r) \end{pmatrix} \tag{7}$$

$$= \begin{pmatrix} (-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2 - \mu_F)\hat{\sigma}_0 & \Delta_0(i\sigma_2) \\ -\Delta_0^*(\sigma_2^*) & (\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2 + \mu_F)\hat{\sigma}_0^* \end{pmatrix}$$
(8)

ここで $\hat{\sigma}_0$ 、 $\hat{\sigma}_2$  はパウリ行列であり、

$$\hat{\sigma_0} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \hat{\sigma_2} = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \tag{9}$$

である。

$$\tilde{H} = \begin{pmatrix} \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 - \mu_F \right) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} & \Delta_0 i \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \\ -\Delta_0^* \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} & \left( \frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + \mu_F \right) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \end{pmatrix}$$
(10)

$$= \begin{pmatrix} \xi & 0 & 0 & \Delta_0 \\ 0 & \xi & -\Delta_0 & 0 \\ 0 & -\Delta_0^* & -\xi & 0 \\ \Delta_0^* & 0 & 0 & -\xi \end{pmatrix}$$
 (11)

ここで

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2 - \mu_F = \xi \tag{12}$$

とした。式6の下線部は

$$\int \sum_{k_{y}} \sum_{k_{y}'} \left( \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{-ik_{y}'y} \quad \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{-ik_{y}'y} \quad \psi_{\uparrow} e^{-ik_{y}'y} \quad \psi_{\downarrow} e^{-ik_{y}'y} \right) \begin{pmatrix} \xi & 0 & 0 & \Delta_{0} \\ 0 & \xi & -\Delta_{0} & 0 \\ 0 & -\Delta_{0}^{*} & -\xi & 0 \\ \Delta_{0}^{*} & 0 & 0 & -\xi \end{pmatrix} \begin{bmatrix} \psi_{\uparrow} e^{ik_{y}y} \\ \psi_{\downarrow} e^{ik_{y}y} \\ \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{ik_{y}y} \\ \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{ik_{y}y} \end{bmatrix} dxdy$$

$$= \int \sum_{k_{y}} \sum_{k_{y}'} \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{-ik_{y}'y} (\xi \psi_{\uparrow} e^{ik_{y}y} + \Delta_{0}^{*} \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{ik_{y}y})$$

$$+ \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{-ik_{y}'y} (\xi \psi_{\downarrow} e^{ik_{y}y} - \Delta_{0}^{*} \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{ik_{y}y})$$

$$+ \psi_{\uparrow} e^{-ik_{y}'y} (\Delta_{0} \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y} - \nabla' \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y})$$

$$+ \psi_{\downarrow} e^{-ik_{y}'y} (\Delta_{0} \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y} - \nabla' \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y})$$

$$+ \psi_{\downarrow} e^{-ik_{y}'y} (\Delta_{0} \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y} - \nabla' \psi_{\uparrow}^{*} e^{ik_{y}y})$$

第一項について

$$\int \sum_{k_y} \sum_{k_y'} \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{-ik_y'y} (\xi \psi_{\uparrow} e^{ik_yy} + \Delta_0^* \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{ik_yy}) dx dy \tag{14}$$

$$= \int \sum_{k_y} \sum_{k_y'} \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{-ik_y'y} \left[ \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 - \mu_F \right) \psi_{\uparrow} e^{ik_yy} + \Delta_0^* \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{ik_yy} \right] dxdy \tag{15}$$

(16)

 $abla^2$  の計算を行う。

$$\nabla^2 \psi_{\uparrow} e^{ik_y y} = (\partial x^2 + \partial y^2) \psi_{\uparrow} e^{ik_y y} \tag{17}$$

$$= \partial x^2 \psi_{\uparrow} e^{ik_y y} + \partial y^2 \psi_{\uparrow} e^{ik_y y} \tag{18}$$

$$=e^{ik_y y}\partial x^2 \psi_{\uparrow} - k_y^2 e^{ik_y y} \psi_{\uparrow} \tag{19}$$

であるから

$$\int \sum_{k_y} \sum_{k_x'} \psi_{\uparrow}^{\dagger} e^{-ik_y'y} \left[ \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\uparrow} e^{ik_yy} + \Delta_0^* \psi_{\downarrow}^{\dagger} e^{ik_yy} \right] dx dy \tag{20}$$

ここで

$$\int \sum_{k_y} \sum_{k_y'} \psi^{\dagger} e^{-ik_y'y} e^{ik_y y} \psi dy = L_y \sum_{k_y} \psi^{\dagger} \psi$$
(21)

を用いて

$$\int \sum_{k_y} L_y \left[ \psi_{\uparrow}^{\dagger} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\uparrow} + \psi_{\uparrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{\downarrow}^{\dagger} \right] dx \tag{22}$$

従って升は

$$\mathcal{H} = \int \sum_{k_y} \left[ \psi_{\uparrow}^{\dagger} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\uparrow} + \psi_{\uparrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{\downarrow}^{\dagger} \right]$$
 (23)

$$+\psi_{\downarrow}^{\dagger} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\downarrow} - \psi_{\downarrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{\uparrow}^{\dagger}$$
 (24)

$$-\psi_{\uparrow}^{\dagger} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\uparrow}^{\dagger} - \psi_{\uparrow} \Delta_0 \psi_{\downarrow}^{\dagger}$$
 (25)

$$-\psi_{\downarrow} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{\downarrow}^{\dagger} + \psi_{\downarrow} \Delta_0 \psi_{\uparrow} dx$$
 (26)

積分  $\int$  を和記号  $\sum$  にして x を離散化していく。刻み幅を 1 とすると

$$\int dx \to \sum_{i=1}^{L_y+1} \Delta x = \sum_{i=1}^{L_y+1}$$
 (27)

となる。また波動関数を

$$\psi(x) \to \psi_i$$
 (28)

と離散化する。すると光は

$$\mathcal{H} = \sum_{i=1}^{L_y+1} \sum_{k_y} \left[ \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \left( \frac{\partial^2}{\partial x^2} - k_y^2 \right) - \mu_F \right\} \psi_{i\uparrow} + \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{i\downarrow}^{\dagger} \cdots \right] dx \tag{29}$$

$$= \sum_{i=1}^{L_y+1} \sum_{k_y} \left[ -\frac{\hbar^2}{2m} (\psi_{i\uparrow}^{\dagger} \frac{\partial^2}{\partial x^2} \psi_{i\uparrow}) + (\frac{\hbar^2 k_y^2}{2m} - \mu_F) \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \psi_{i\uparrow} + \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{i\downarrow}^{\dagger} \cdots \right] dx \tag{30}$$

ここで  $\frac{\partial^2}{\partial x^2}\psi_{i\uparrow}$  を差分近似する。関数を次のように近似する。

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2}f(x) = \frac{f(x+h) - 2f(x) + f(x-h)}{h^2} \tag{31}$$

刻み幅1でxをiで書けば

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} f(i) = f(i+1) - 2f(i) + f(i-1)$$
(32)

これより 光 は

$$\mathcal{H} = \sum_{i=1}^{L_y+1} \sum_{k_y} \left[ \left\{ \frac{\hbar^2}{2m} (k_y^2 + 2) - \mu \right\} \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \psi_{i\uparrow} - \Lambda \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \psi_{i+1\uparrow} - \Lambda \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \psi_{i-1\uparrow} + \psi_{i\uparrow}^{\dagger} \Delta_0^* \psi_{i\downarrow}^{\dagger} \cdots \right] dx \tag{33}$$

ここで

$$\Lambda = \frac{\hbar^2}{2m} \tag{34}$$

とおいた。

$$\varepsilon_{k_y} = \frac{\hbar^2}{2m}(k_y^2 + 2) - \mu \tag{35}$$

とすると全体の H は行列で書けて三つ分書くと

となる。ここから H を数値計算で対角化していく。