

# PIC 法 (Particle-In-Cell method)

## 1. 形状因子の定義

PIC 法でよく用いられる形状因子、一様分布関数  $S$  は次式で定義される。

$$V_p(\mathbf{r}_m - \mathbf{r}_{i,j,k}) = \int S(\mathbf{r}_m - \mathbf{r}_{i,j,k}) d^3\mathbf{r} \quad (1)$$

$$= \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z} \int_{\mathbf{R}} d^3\mathbf{r} \quad (2)$$

$$= \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z} [xyz]_{\mathbf{R}} \quad (3)$$

ここで、 $(\Delta x, \Delta y, \Delta z)$  は各方向の空間刻み幅を表しており、 $\Delta x \Delta y \Delta z$  は 1 セルの体積を意味している。 $d^3\mathbf{r}$  は、 $d^3\mathbf{r} = dx dy dz$  を意味しており、上記の積分は三重積分となる。

### (1) $r_{i,j,k}$ の定義

$\mathbf{r}_m$  は  $m$  番目の粒子の位置を表しており、 $\mathbf{r}_{i,j,k}$  は粒子の位置の近傍格子点 (粒子の所属するセル内において原点に最も近い格子点と定義する) の位置である。例えば、電場  $\mathbf{E}$  の格子点における近傍格子点  $(i, j, k)$  は、

- $E_x$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x + \Delta x/2}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z}{\Delta z} \right] \right) \quad (4)$$

- $E_y$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y + \Delta y/2}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z}{\Delta z} \right] \right) \quad (5)$$

- $E_z$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z + \Delta z/2}{\Delta z} \right] \right) \quad (6)$$

から求めることができる。ここで  $[ ]$  はガウス記号である。各成分ごとに近傍格子点の計算式が異なるのは、格子点のズレを考慮しているためである。同様にして磁場  $\mathbf{B}$  の近傍格子点  $(i, j, k)$  は、

- $B_x$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y + \Delta y/2}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z + \Delta z/2}{\Delta z} \right] \right) \quad (7)$$

- $B_y$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x + \Delta x/2}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z + \Delta z/2}{\Delta z} \right] \right) \quad (8)$$

- $B_z$  の場合

$$(i, j, k) = \left( \left[ \frac{x + \Delta x/2}{\Delta x} \right], \left[ \frac{y + \Delta y/2}{\Delta y} \right], \left[ \frac{z}{\Delta z} \right] \right) \quad (9)$$

となる。求めた近傍格子点  $(i, j, k)$  より近傍格子点の位置  $\mathbf{r}_{i,j,k}$  を求めることができる。電場  $\mathbf{E}$  の格子点における近傍格子点の位置  $\mathbf{r}_{i,j,k} = (x_{i,j,k}, y_{i,j,k}, z_{i,j,k})$  は以下ようになる。

- $E_x$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x - \frac{\Delta x}{2}, j\Delta y, k\Delta z \right) \quad (10)$$

- $E_y$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x, j\Delta y - \frac{\Delta y}{2}, k\Delta z \right) \quad (11)$$

- $E_z$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x, j\Delta y, k\Delta z - \frac{\Delta z}{2} \right) \quad (12)$$

同様に磁場  $\mathbf{B}$  は、

- $B_x$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x, j\Delta y - \frac{\Delta y}{2}, k\Delta z - \frac{\Delta z}{2} \right) \quad (13)$$

- $B_y$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x - \frac{\Delta x}{2}, j\Delta y, k\Delta z - \frac{\Delta z}{2} \right) \quad (14)$$

- $B_z$  の場合

$$\mathbf{r}_{i,j,k} = \left( i\Delta x - \frac{\Delta x}{2}, j\Delta y - \frac{\Delta y}{2}, k\Delta z \right) \quad (15)$$

となる。したがって、 $\mathbf{r}_m - \mathbf{r}_{i,j,k}$  は各格子点  $\mathbf{E}, \mathbf{B}, \mathbf{J}$  における  $m$  番目の粒子のセル内における位置を意味していることになる。

### (2) 積分範囲 $\mathbf{R}$

(3) 式における右辺の  $\mathbf{R}$  は積分範囲を表しており、左辺の  $p$  は  $p = 1, 2, \dots, 8$  と変化する。 $p$  の値に対応した体積比  $V_p$  を Fig.1 に示す。 $p$  の値に対応した積分範囲  $\mathbf{R}$  は以下ようになる。

例えば、 $V_1(p=1)$ を求めたい場合は(1),(16)式より次のように計算すればよい。

$$V_1 = \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z} x' \Big|_0^{x-x_{i,j,k}} y' \Big|_0^{y-y_{i,j,k}} z' \Big|_0^{z-z_{i,j,k}} \quad (24)$$

$(x, y, z)$ は粒子の位置、 $(x_{i,j,k}, y_{i,j,k}, z_{i,j,k})$ は(10)~(15)より求められる。 $xyz$ に(')を付けたのは、積分範囲と混同しないためである。もう一例として $V_6(p=6)$ を求めたい場合は

$$V_1 = \frac{1}{\Delta x \Delta y \Delta z} x' \Big|_{x-x_{i,j,k}}^{\Delta x} y' \Big|_0^{y-y_{i,j,k}} z' \Big|_{z-z_{i,j,k}}^{\Delta z} \quad (25)$$

となる。

Fig.1 粒子位置 $P$ と格子点によって区切られる体積比 $V_p$

- $p=1$

$$\mathbf{R} = (0 \sim x - x_{i,j,k}, 0 \sim y - y_{i,j,k}, 0 \sim z - z_{i,j,k}) \quad (16)$$

- $p=2$

$$\mathbf{R} = (x - x_{i,j,k} \sim \Delta x, 0 \sim y - y_{i,j,k}, 0 \sim z - z_{i,j,k}) \quad (17)$$

- $p=3$

$$\mathbf{R} = (x - x_{i,j,k} \sim \Delta x, y - y_{i,j,k} \sim \Delta y, 0 \sim z - z_{i,j,k}) \quad (18)$$

- $p=4$

$$\mathbf{R} = (0 \sim x - x_{i,j,k}, y - y_{i,j,k} \sim \Delta y, 0 \sim z - z_{i,j,k}) \quad (19)$$

- $p=5$

$$\mathbf{R} = (0 \sim x - x_{i,j,k}, 0 \sim y - y_{i,j,k}, z - z_{i,j,k} \sim \Delta z) \quad (20)$$

- $p=6$

$$\mathbf{R} = (x - x_{i,j,k} \sim \Delta x, 0 \sim y - y_{i,j,k}, z - z_{i,j,k} \sim \Delta z) \quad (21)$$

- $p=7$

$$\mathbf{R} = (x - x_{i,j,k} \sim \Delta x, y - y_{i,j,k} \sim \Delta y, z - z_{i,j,k} \sim \Delta z) \quad (22)$$

- $p=8$

$$\mathbf{R} = (0 \sim x - x_{i,j,k}, y - y_{i,j,k} \sim \Delta y, z - z_{i,j,k} \sim \Delta z) \quad (23)$$

## 2. 場から粒子へ

これまでの議論を踏まえ、粒子に作用する実効的な電磁場 $\mathbf{E}_p, \mathbf{B}_p$ を計算する場合を考えよう。計算式は、

$$\mathbf{E}_{p_m}^{n+1} = \sum_{a=i, b=j, c=k}^{i+1, j+1, k+1} \mathbf{E}_{a,b,c}^{n+1} \bar{V}_p(\mathbf{r}_m^{n+1} - \mathbf{r}_{i,j,k}) \quad (26)$$

$$\mathbf{B}_{p_m}^{n+1} = \sum_{a=i, b=j, c=k}^{i+1, j+1, k+1} \mathbf{B}_{a,b,c}^{n+1} \bar{V}_p(\mathbf{r}_m^{n+1} - \mathbf{r}_{i,j,k}) \quad (27)$$

である。 $\bar{V}_p$ は格子点 $(a, b, c)$ に対して対角上に位置する体積比を意味しており、次のような対応関係にある。

$$(a = i + 1, b = j + 1, c = k + 1) \text{ then } \bar{V}_p = V_1 \quad (28)$$

$$(a = i, b = j + 1, c = k + 1) \text{ then } \bar{V}_p = V_2 \quad (29)$$

$$(a = i, b = j, c = k + 1) \text{ then } \bar{V}_p = V_3 \quad (30)$$

$$(a = i + 1, b = j, c = k + 1) \text{ then } \bar{V}_p = V_4 \quad (31)$$

$$(a = i + 1, b = j + 1, c = k) \text{ then } \bar{V}_p = V_5 \quad (32)$$

$$(a = i, b = j + 1, c = k) \text{ then } \bar{V}_p = V_6 \quad (33)$$

$$(a = i, b = j, c = k) \text{ then } \bar{V}_p = V_7 \quad (34)$$

$$(a = i + 1, b = j, c = k) \text{ then } \bar{V}_p = V_8 \quad (35)$$

Fig.1より格子点 $(a, b, c)$ に対応した対角上の体積比 $V_p$ になっているのが分かるだろう。以上から、(26)式について展開すると

$$\begin{aligned} \mathbf{E}_{p_m}^{n+1} = & \mathbf{E}_{i,j,k}^{n+1} V_7 \\ & + \mathbf{E}_{i+1,j,k}^{n+1} V_8 \\ & + \mathbf{E}_{i+1,j+1,k}^{n+1} V_5 \\ & + \mathbf{E}_{i,j+1,k}^{n+1} V_6 \\ & + \mathbf{E}_{i,j,k+1}^{n+1} V_3 \\ & + \mathbf{E}_{i+1,j,k+1}^{n+1} V_4 \\ & + \mathbf{E}_{i+1,j+1,k+1}^{n+1} V_1 \\ & + \mathbf{E}_{i,j+1,k+1}^{n+1} V_2 \end{aligned} \quad (36)$$

となる。ここで右辺の $(i, j, k)$ は $m$ 番目の粒子の近傍格子点 $(i, j, k)$ のことである。磁場 $\mathbf{B}_p$ についても同

様に

$$\begin{aligned}
B_{p_m}^{n+1} &= B_{i,j,k}^{n+1} V_7 \\
&+ B_{i+1,j,k}^{n+1} V_8 \\
&+ B_{i+1,j+1,k}^{n+1} V_5 \\
&+ B_{i,j+1,k}^{n+1} V_6 \\
&+ B_{i,j,k+1}^{n+1} V_3 \\
&+ B_{i+1,j,k+1}^{n+1} V_4 \\
&+ B_{i+1,j+1,k+1}^{n+1} V_1 \\
&+ B_{i,j+1,k+1}^{n+1} V_2
\end{aligned} \tag{37}$$

と計算できる。

### 3. 粒子から場へ

次に電流密度の計算について述べよう。電流密度の計算式は

$$\mathbf{J}_{a,b,c}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} \bar{V}_p(\mathbf{r}_{l,m}^{n+1/2} - \mathbf{r}_{i,j,k}) \tag{38}$$

となる。(28) ~ (35) 式の  $V_p$  と  $a, b, c$  の対応関係式より (38) 式は、次のように展開できる。

$$\mathbf{J}_{i,j,k}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_7 \tag{39}$$

$$\mathbf{J}_{i+1,j,k}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_8 \tag{40}$$

$$\mathbf{J}_{i+1,j+1,k}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_5 \tag{41}$$

$$\mathbf{J}_{i,j+1,k}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_6 \tag{42}$$

$$\mathbf{J}_{i,j,k+1}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_3 \tag{43}$$

$$\mathbf{J}_{i+1,j,k+1}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_4 \tag{44}$$

$$\mathbf{J}_{i+1,j+1,k+1}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_1 \tag{45}$$

$$\mathbf{J}_{i,j+1,k+1}^{n+1/2} = \sum_l^{e,i} \sum_m q_l \mathbf{v}_{l,m}^{n+1/2} V_2 \tag{46}$$

ここで左辺の  $(i, j, k)$  は  $m$  番目の粒子の近傍格子点  $(i, j, k)$  のことである。(39) ~ (46) 式より、粒子の量から場の量である電流密度を決定することができる。