加藤岳生著「一歩進んだ理解を目指す 物性物理学講義」
（サイエンス社）　正誤表

東京大学物性研究所　加藤岳生

1 概要

これは「一歩進んだ理解を目指す 物性物理学講義」の本に含まれる誤りをまとめたものです。もし間違いに気がついた場合は、kato@issp.u-tokyo.ac.jp までメールを送っていただくか、下記 Web page の Issues に書き込んでください。

https://github.com/takeokato719/SolidStatePhysicsText/

細かい間違いでも遠慮なく教えていただけるとありがたいです。よろしくお願いいたします。

2 正誤表

- p.14 式 (1.75) の最終行:

$$[\text{誤}] \qquad = \frac{1}{2}V(\boldsymbol{r}_1,\boldsymbol{r}_2)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle + \frac{1}{2}v(\boldsymbol{r}_2,\boldsymbol{r}_1)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle = V(\boldsymbol{r}_1,\boldsymbol{r}_2)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle$$

$$[\text{正}] \qquad = \frac{1}{2}V(\boldsymbol{r}_1,\boldsymbol{r}_2)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle + \frac{1}{2}V(\boldsymbol{r}_2,\boldsymbol{r}_1)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle = V(\boldsymbol{r}_1,\boldsymbol{r}_2)|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\rangle$$

- p.15 式 (1.79) の最初の等式:

$$\begin{aligned}
&[\text{誤}] \quad \Psi^\dagger(\boldsymbol{x})\Psi^\dagger(\boldsymbol{y})\Psi(\boldsymbol{y})\Psi(\boldsymbol{x})|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle \\
&= \sum_{\alpha=1}^{N}\sum_{\beta<\alpha}^{N}(-1)^{\alpha-1}(-1)^{\beta-1}\delta(\boldsymbol{y}-\boldsymbol{r}_\beta)\delta(\boldsymbol{x}-\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\beta) \\
&\qquad\qquad \times|\boldsymbol{r}_1\cdots(\boldsymbol{r}_\beta\text{抜け})\cdots(\boldsymbol{r}_\alpha\text{抜け})\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle \\
&+ \sum_{\alpha=1}^{N}\sum_{\beta>\alpha}^{N}(-1)^{\alpha-1}(-1)^{\beta-2}\delta(\boldsymbol{y}-\boldsymbol{r}_\beta)\delta(\boldsymbol{x}-\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\beta) \\
&\qquad\qquad \times|\boldsymbol{r}_1\cdots(\boldsymbol{r}_\beta\text{抜け})\cdots(\boldsymbol{r}_\alpha\text{抜け})\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle \\
&[\text{正}] \quad \Psi^\dagger(\boldsymbol{x})\Psi^\dagger(\boldsymbol{y})\Psi(\boldsymbol{y})\Psi(\boldsymbol{x})|\boldsymbol{r}_1\boldsymbol{r}_2\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle \\
&= \sum_{\alpha=1}^{N}\sum_{\beta<\alpha}^{N}(-1)^{\alpha-1}(-1)^{\beta-1}\delta(\boldsymbol{y}-\boldsymbol{r}_\beta)\delta(\boldsymbol{x}-\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\beta) \\
&\qquad\qquad \times|\boldsymbol{r}_1\cdots(\boldsymbol{r}_\beta\text{抜け})\cdots(\boldsymbol{r}_\alpha\text{抜け})\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle \\
&+ \sum_{\alpha=1}^{N}\sum_{\beta>\alpha}^{N}(-1)^{\alpha-1}(-1)^{\beta-2}\delta(\boldsymbol{y}-\boldsymbol{r}_\beta)\delta(\boldsymbol{x}-\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\alpha)\Psi^\dagger(\boldsymbol{r}_\beta) \\
&\qquad\qquad \times|\boldsymbol{r}_1\cdots(\boldsymbol{r}_\alpha\text{抜け})\cdots(\boldsymbol{r}_\beta\text{抜け})\cdots\boldsymbol{r}_N\rangle
\end{aligned}$$

- p.20 式 (1.113) の 1 行目と 2 行目で生成演算子の添字に j が抜けています:

$$
\begin{aligned}
\text{[誤]}\quad H &= \sum_{\sigma}\int d^3\boldsymbol{r}\left[\sum_{j,\boldsymbol{k}}\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})c^\dagger_{\boldsymbol{k}\sigma}\right]\left(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2+v(\boldsymbol{r})\right)\left[\sum_{j',\boldsymbol{k}'}\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})c_{j'\boldsymbol{k}'\sigma}\right]\\
&= \sum_{\sigma}\sum_{j,\boldsymbol{k}}\sum_{j',\boldsymbol{k}'}\int d^3\boldsymbol{r}\,\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})c^\dagger_{\boldsymbol{k}\sigma}\left(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2+v(\boldsymbol{r})\right)\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})c_{j'\boldsymbol{k}'\sigma}\\
\text{[正]}\quad H &= \sum_{\sigma}\int d^3\boldsymbol{r}\left[\sum_{j,\boldsymbol{k}}\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})c^\dagger_{j\boldsymbol{k}\sigma}\right]\left(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2+v(\boldsymbol{r})\right)\left[\sum_{j',\boldsymbol{k}'}\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})c_{j'\boldsymbol{k}'\sigma}\right]\\
&= \sum_{\sigma}\sum_{j,\boldsymbol{k}}\sum_{j',\boldsymbol{k}'}\int d^3\boldsymbol{r}\,\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})c^\dagger_{j\boldsymbol{k}\sigma}\left(-\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2+v(\boldsymbol{r})\right)\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})c_{j'\boldsymbol{k}'\sigma}
\end{aligned}
$$

- p.21 式 (1.116):

$$
\begin{aligned}
&\text{[誤]}\int d^3\boldsymbol{r}\,\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})\\
&\quad=\frac{1}{N}\sum_{\boldsymbol{R}}\int_{\text{unit cell}}d^3\boldsymbol{x}\,e^{-i(\boldsymbol{k}-\boldsymbol{k}')\cdot\boldsymbol{R}}u^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x}+\boldsymbol{R})u_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{x}+\boldsymbol{R})\\
&\quad=\int_{\text{unit cell}}d^3\boldsymbol{x}\,u^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x})u_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{x})=\delta_{j,j'}\delta_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}'}\\
&\text{[正]}\int d^3\boldsymbol{r}\,\psi^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{r})\psi_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{r})\\
&\quad=\frac{1}{N}\sum_{\boldsymbol{R}}\int_{\text{unit cell}}d^3\boldsymbol{x}\,e^{-i(\boldsymbol{k}-\boldsymbol{k}')\cdot(\boldsymbol{R}+\boldsymbol{x})}u^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x}+\boldsymbol{R})u_{j'\boldsymbol{k}'}(\boldsymbol{x}+\boldsymbol{R})\\
&\quad=\int_{\text{unit cell}}d^3\boldsymbol{x}\,u^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x})u_{j'\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x})\delta_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}'}=\delta_{j,j'}\delta_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}'}\\
&\quad\Leftrightarrow\int_{\text{unit cell}}d^3\boldsymbol{x}\,u^*_{j\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x})u_{j'\boldsymbol{k}}(\boldsymbol{x})=\delta_{j,j'}
\end{aligned}
$$

- p.28 式 (2.17) の第二項の係数 1/2 が落ちています:

$$
\begin{aligned}
\text{[誤]}\quad H &= \sum_{\sigma}\int d\boldsymbol{r}\;\Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r})\left(-\frac{1}{2}\nabla^2-\frac{Z}{r}\right)\Psi_\sigma(\boldsymbol{r})\\
&\quad+\sum_{\sigma,\sigma'}\int d\boldsymbol{r}\int d\boldsymbol{r}'\;\Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r})\Psi^\dagger_{\sigma'}(\boldsymbol{r}')\frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}'|}\Psi_{\sigma'}(\boldsymbol{r}')\Psi_\sigma(\boldsymbol{r})\\
\text{[正]}\quad H &= \sum_{\sigma}\int d\boldsymbol{r}\;\Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r})\left(-\frac{1}{2}\nabla^2-\frac{Z}{r}\right)\Psi_\sigma(\boldsymbol{r})\\
&\quad+\frac{1}{2}\sum_{\sigma,\sigma'}\int d\boldsymbol{r}\int d\boldsymbol{r}'\;\Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r})\Psi^\dagger_{\sigma'}(\boldsymbol{r}')\frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}'|}\Psi_{\sigma'}(\boldsymbol{r}')\Psi_\sigma(\boldsymbol{r})
\end{aligned}
$$

- p.33 式 (2.30) で生成演算子とすべきところが消滅演算子になっています。

$$
\begin{aligned}
&\text{[誤]}\qquad |S\rangle = c_{1\uparrow}c_{1\downarrow}|\text{vac}\rangle, \quad |T\rangle = c_{1\uparrow}c_{2\uparrow}|\text{vac}\rangle,\\
&\text{[正]}\qquad |S\rangle = c^\dagger_{1\uparrow}c^\dagger_{1\downarrow}|\text{vac}\rangle, \quad |T\rangle = c^\dagger_{1\uparrow}c^\dagger_{2\uparrow}|\text{vac}\rangle,
\end{aligned}
$$

- p.34 式 (2.34) の直前

  [誤] N 個の電子がエネルギーの低い原子軌道を占有したスレーター波動関数

  [正] N 個の電子がエネルギーの低い分子軌道を占有したスレーター波動関数

- p.35 脚注 24. [誤] $1u_g$ 分子軌道　　[正] $1\sigma_g$ 分子軌道
- p.41 式 (2.50):

$$[\text{誤}]\quad |\Psi\rangle = a\,|\Psi_1\rangle + b\,|\Psi_2\rangle \qquad\qquad [\text{正}]\quad |\Psi\rangle = a\,|\Psi_1\rangle - b\,|\Psi_2\rangle$$

[補足説明] a, b は $a^2 + b^2 = 1$ を満たす実数であり、$a > 0$ としても一般性は失いません。このとき上述の修正を行った上で、$b > 0$ としたときに $R \to \infty$ で非物理的な状態の重みが抑えられてエネルギーが下がります。式 (2.51) の以下の説明では $a > 0$, $b > 0$ を前提として話が進みますので、上述の b の符号についての修正が必要となります。

- p.42 式 (2.55) の上:　[誤] 2.09 Å $= 3.704a_{\mathrm{B}}$,　[正] 2.09 Å $= 3.95a_{\mathrm{B}}$.
- p.42 式 (2.55):

$$[\text{誤}]\quad -\frac{1}{3.704}\,\text{Hartree} = -27.211\,\text{eV} \times \frac{1}{3.704} = -7.35\,\text{eV},$$
$$[\text{正}]\quad -\frac{1}{3.95}\,\text{Hartree} = -27.211\,\text{eV} \times \frac{1}{3.95} = -6.89\,\text{eV},$$

- p.42 式 (2.55) の下:　[誤] 結合エネルギーは $(7.35 - 1.94)\,\text{eV} = 5.41\,\text{eV}$ と見積もられる．
  [正] 結合エネルギーは $(6.89 - 1.94)\,\text{eV} = 4.95\,\text{eV}$ と見積もられる．
- p.49 式 (3.26) 中の生成演算子の添字が間違っています:

$$[\text{誤}]\quad H_1 = \sum_{l\sigma}\sum_{l'}\int d\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})\left(-\frac{1}{2}\nabla^2 + v_{l'}(\boldsymbol{r})\right)\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})c^{\dagger}_{l'\sigma}c_{l'\sigma},$$
$$[\text{正}]\quad H_1 = \sum_{l\sigma}\sum_{l'}\int d^3\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})\left(-\frac{1}{2}\nabla^2 + v_{l'}(\boldsymbol{r})\right)\varphi_{1s,l'}(\boldsymbol{r})c^{\dagger}_{l\sigma}c_{l'\sigma},$$

またこの式を含み、この章に現れる積分の多くは体積積分であり、$d\boldsymbol{r}$ は $d^3\boldsymbol{r}$ と書くべきでした。

- p.49 式 (3.26):

$$[\text{誤}]\quad H_3 = \sum_{l\sigma}\sum_{l'\neq l}\sum_{j}\int d\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_j(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l'}(\boldsymbol{r})c^{\dagger}_{l\sigma}c_{l'\sigma}$$
$$[\text{正}]\quad H_3 = \sum_{l\sigma}\sum_{l'\neq l}\sum_{j\neq l'}\int d^3\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_j(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l'}(\boldsymbol{r})c^{\dagger}_{l\sigma}c_{l'\sigma}$$

- p.49 最後の行:　[誤] j についての和は，l もしくは l' と一致する場合に，
  [正] j についての和は，l と一致する場合に，
- p.50 最初の行:　[誤] j' についての和，$j' = l, l'$ と一致する場合に，
  [正] j についての和のうち，$j = l$ と一致する場合に，
- p.50 式 (3.30):

$$[\text{誤}]\quad \int d\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_l(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l+1}(\boldsymbol{r}) = \int d\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_{l+1}(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l+1}(\boldsymbol{r}) = -t,$$
$$[\text{正}]\quad \int d^3\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_l(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l+1}(\boldsymbol{r}) = \int d^3\boldsymbol{r}\,\varphi_{1s,l}(\boldsymbol{r})v_l(\boldsymbol{r})\varphi_{1s,l-1}(\boldsymbol{r}) = -t,$$

- p.56 式 (3.75):

$$[誤]\quad H_1 = \sum_{\boldsymbol{r}} \sum_{\alpha} \frac{E_\alpha}{N} \sum_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}'} e^{-i\boldsymbol{k}'\cdot\boldsymbol{r}+i\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{r}} (c^\dagger_{\mathrm{A},\boldsymbol{k}',\alpha} c_{\mathrm{A},\boldsymbol{k},\alpha} + c^\dagger_{\mathrm{B},\boldsymbol{k}',\alpha} c_{\mathrm{B},\boldsymbol{k},\alpha}),$$

$$[正]\quad H_1 = \sum_{\boldsymbol{r}} \sum_{\alpha} \frac{E_\alpha}{N} \sum_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}'} \Big[e^{-i\boldsymbol{k}'\cdot\boldsymbol{r}+i\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{r}} c^\dagger_{\mathrm{A},\boldsymbol{k}',\alpha} c_{\mathrm{A},\boldsymbol{k},\alpha} + e^{-i\boldsymbol{k}'\cdot(\boldsymbol{r}+\boldsymbol{\delta})+i\boldsymbol{k}\cdot(\boldsymbol{r}+\boldsymbol{\delta})} c^\dagger_{\mathrm{B},\boldsymbol{k}',\alpha} c_{\mathrm{B},\boldsymbol{k},\alpha} \Big].$$

- p.64 式 (3.102):

$$[誤]\quad F(\boldsymbol{k}) = -t \sum_{j=1}^{3} e^{i\boldsymbol{k}\cdot\delta_j}, \qquad [正]\quad F(\boldsymbol{k}) = -t \sum_{j=1}^{3} e^{i\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{\delta}_j}.$$

- p.66 式 (4.2):

$$[誤]\quad H_{\mathrm{T}} = \sum_{\sigma} \int d^3\boldsymbol{r} \Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r}) \left(-\frac{1}{2}\nabla^2\right) \Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r}),$$

$$[正]\quad H_{\mathrm{T}} = \sum_{\sigma} \int d^3\boldsymbol{r} \Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r}) \left(-\frac{1}{2}\nabla^2\right) \Psi_\sigma(\boldsymbol{r}).$$

- p.68 式 (4.11) の積分変数が間違っています:

$$[誤]\quad \frac{1}{V} \int d^3\boldsymbol{k}\, e^{i\boldsymbol{q}\cdot\boldsymbol{r}} = \begin{cases} 1, & (\boldsymbol{q} = \boldsymbol{0}), \\ 0, & (\boldsymbol{q} \neq \boldsymbol{0}), \end{cases}$$

$$[正]\quad \frac{1}{V} \int d^3\boldsymbol{r}\, e^{i\boldsymbol{q}\cdot\boldsymbol{r}} = \begin{cases} 1, & (\boldsymbol{q} = \boldsymbol{0}), \\ 0, & (\boldsymbol{q} \neq \boldsymbol{0}), \end{cases}$$

- p.70 式 (4.19) でスピンについての和が抜けています:

$$\begin{aligned} [誤]\quad H_{\mathrm{C}} &= \frac{1}{2} \int d^3\boldsymbol{r} d^3\boldsymbol{r}'\, \Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r}) \Psi^\dagger_{\sigma'}(\boldsymbol{r}') \frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}'|} \Psi_{\sigma'}(\boldsymbol{r}') \Psi_\sigma(\boldsymbol{r}) \\ &= \frac{1}{2V^3} \sum_{\boldsymbol{k}_1,\boldsymbol{k}_2,\boldsymbol{k}_3,\boldsymbol{k}_4,\boldsymbol{q}} v_{\boldsymbol{q}} c^\dagger_{\boldsymbol{k}_1\sigma} c^\dagger_{\boldsymbol{k}_2\sigma'} c_{\boldsymbol{k}_3\sigma'} c_{\boldsymbol{k}_4\sigma} \int d^3\boldsymbol{r}\, e^{i(\boldsymbol{k}_4-\boldsymbol{k}_1+\boldsymbol{q})\cdot\boldsymbol{r}} \\ &\quad \times \int d^3\boldsymbol{r}'\, e^{i(\boldsymbol{k}_3-\boldsymbol{k}_2-\boldsymbol{q})\cdot\boldsymbol{r}'}, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [正]\quad H_{\mathrm{C}} &= \frac{1}{2} \sum_{\sigma,\sigma'} \int d^3\boldsymbol{r} d^3\boldsymbol{r}'\, \Psi^\dagger_\sigma(\boldsymbol{r}) \Psi^\dagger_{\sigma'}(\boldsymbol{r}') \frac{1}{|\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}'|} \Psi_{\sigma'}(\boldsymbol{r}') \Psi_\sigma(\boldsymbol{r}) \\ &= \frac{1}{2V^3} \sum_{\sigma,\sigma'} \sum_{\boldsymbol{k}_1,\boldsymbol{k}_2,\boldsymbol{k}_3,\boldsymbol{k}_4,\boldsymbol{q}} v_{\boldsymbol{q}} c^\dagger_{\boldsymbol{k}_1\sigma} c^\dagger_{\boldsymbol{k}_2\sigma'} c_{\boldsymbol{k}_3\sigma'} c_{\boldsymbol{k}_4\sigma} \int d^3\boldsymbol{r}\, e^{i(\boldsymbol{k}_4-\boldsymbol{k}_1+\boldsymbol{q})\cdot\boldsymbol{r}} \\ &\quad \times \int d^3\boldsymbol{r}'\, e^{i(\boldsymbol{k}_3-\boldsymbol{k}_2-\boldsymbol{q})\cdot\boldsymbol{r}'}, \end{aligned}$$

- p.70 式 (4.20) もスピンについての和が抜けています:

$$[誤]\quad H_{\mathrm{C}} = \frac{1}{2V} \sum_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}',\boldsymbol{q}} v_{\boldsymbol{q}} c^\dagger_{\boldsymbol{k}+\boldsymbol{q}\sigma} c^\dagger_{\boldsymbol{k}'-\boldsymbol{q}\sigma'} c_{\boldsymbol{k}'\sigma'} c_{\boldsymbol{k}\sigma},$$

$$[正]\quad H_{\mathrm{C}} = \frac{1}{2V} \sum_{\sigma,\sigma'} \sum_{\boldsymbol{k},\boldsymbol{k}',\boldsymbol{q}} v_{\boldsymbol{q}} c^\dagger_{\boldsymbol{k}+\boldsymbol{q}\sigma} c^\dagger_{\boldsymbol{k}'-\boldsymbol{q}\sigma'} c_{\boldsymbol{k}'\sigma'} c_{\boldsymbol{k}\sigma},$$

- p.84 式 (5.16):

$$\begin{aligned}&[誤]\ \ \langle[\rho_I(\boldsymbol{r},t),\rho_I(\boldsymbol{r}',t')]\rangle_0=\langle\Phi_0|[\rho_I(\boldsymbol{r},t-t'),\rho_I(\boldsymbol{r}',0)]|\Phi_0\rangle\\&\qquad=\langle[\rho_I(\boldsymbol{r},t-t'),\rho_I(\boldsymbol{r}',0)]\rangle=\langle[\rho_I(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}',t-t'),\rho_I(\boldsymbol{0},0)]\rangle_0,\\&[正]\ \ \langle[\rho_I(\boldsymbol{r},t),\rho_I(\boldsymbol{r}',t')]\rangle_0=\langle\Phi_0|[\rho_I(\boldsymbol{r},t-t'),\rho_I(\boldsymbol{r}',0)]|\Phi_0\rangle\\&\qquad=\langle[\rho_I(\boldsymbol{r},t-t'),\rho_I(\boldsymbol{r}',0)]\rangle_0=\langle[\rho_I(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}',t-t'),\rho_I(\boldsymbol{0},0)]\rangle_0,\end{aligned}$$

- p.85 式 (5.20) 直後: [誤] 時刻に関する積分の上限を ∞ に変更
  [正] 時刻に関する積分の下限を $-\infty$ に変更
- p.86 式 (5.36) の第 1 式:

$$\begin{aligned}&[誤]\ \ \chi(\boldsymbol{q},\omega)=\frac{1}{V}\int d^3\boldsymbol{r}'\int d^3\boldsymbol{r}'\int_0^\infty dt\,e^{-i\boldsymbol{q}\cdot\boldsymbol{r}+i\omega t}\\&\qquad\times\langle\left[\frac{1}{V}\sum_{\boldsymbol{q}'}\rho_{\boldsymbol{q}'}(t)e^{i\boldsymbol{q}'\cdot(\boldsymbol{r}+\boldsymbol{r}')},\frac{1}{V}\sum_{\boldsymbol{q}''}\rho_{\boldsymbol{q}''}e^{i\boldsymbol{q}''\cdot\boldsymbol{r}'}\right]\rangle_0\\&[正]\ \ \chi(\boldsymbol{q},\omega)=\frac{1}{V}\int d^3\boldsymbol{r}\int d^3\boldsymbol{r}'\int_0^\infty dt\,e^{-i\boldsymbol{q}\cdot\boldsymbol{r}+i\omega t}\\&\qquad\times i\langle\left[\frac{1}{V}\sum_{\boldsymbol{q}'}\rho_{\boldsymbol{q}'}(t)e^{i\boldsymbol{q}'\cdot(\boldsymbol{r}+\boldsymbol{r}')},\frac{1}{V}\sum_{\boldsymbol{q}''}\rho_{\boldsymbol{q}''}e^{i\boldsymbol{q}''\cdot\boldsymbol{r}'}\right]\rangle_0\end{aligned}$$

- p.89 下から五行目: [誤] $z=\epsilon e^{i\theta}$ とし，$dz=i\epsilon e^{i\theta}d\theta$ とする
  [正] $z'=\epsilon e^{i\theta}$ とし，$dz'=i\epsilon e^{i\theta}d\theta$ とする
- p.92 図 5.4 中およびキャプション: [誤] 光の分散関係 $\omega=ck$　[正] 光の分散関係 $\omega=cq$
- p.92 図 5.4 中，および，p.94 図 5.5 中: [誤] $\omega=v_{\mathrm{F}}k$　[正] $\omega=v_{\mathrm{F}}q$
- p.93 式 (5.68):

$$\begin{aligned}&[誤]\ \ \chi(q,\omega)=2\int d\epsilon\,D(\epsilon)\left(-\frac{\partial n}{\partial\epsilon}\right),\\&[正]\ \ \lim_{q\to0}\lim_{\omega\to0}\chi(q,\omega)=2\int d\epsilon\,D(\epsilon)\left(-\frac{\partial n}{\partial\epsilon}\right),\end{aligned}$$

- p.102 式 (5.96) 直後: [誤] $k=2k_{\mathrm{F}}$ に対数的な特異点　[正] $q=2k_{\mathrm{F}}$ に対数的な特異点
- p.138 式 (7.29) の第 2 式: [誤] $y=v_{\boldsymbol{k}}=\sqrt{\dfrac{E_{\boldsymbol{k}}-\xi_{\boldsymbol{k}}}{E_{\boldsymbol{k}}}}$,　[正] $y=-v_{\boldsymbol{k}}=-\sqrt{\dfrac{E_{\boldsymbol{k}}-\xi_{\boldsymbol{k}}}{E_{\boldsymbol{k}}}}$.
- p.138 脚注 22: [誤] $x=-v_{\boldsymbol{k}}=-\sqrt{\dfrac{E_{\boldsymbol{k}}-\xi_{\boldsymbol{k}}}{E_{\boldsymbol{k}}}}$,　[正] $x=+v_{\boldsymbol{k}}=+\sqrt{\dfrac{E_{\boldsymbol{k}}-\xi_{\boldsymbol{k}}}{E_{\boldsymbol{k}}}}$.
- p.145 最終行の式:

$$\begin{aligned}&[誤]\ \ N(E)=N_0\int_0^\infty\frac{\epsilon\,d\epsilon}{\sqrt{\epsilon^2-\Delta^2}}\delta(E-\epsilon)\\&[正]\ \ N(E)=N_0\int_\Delta^\infty\frac{\epsilon\,d\epsilon}{\sqrt{\epsilon^2-\Delta^2}}\delta(E-\epsilon)\end{aligned}$$

- p.151 式 (7.94):

$$\begin{aligned}&[誤]\ \ -\int d^3\boldsymbol{r}\,\boldsymbol{j}(\boldsymbol{r})\cdot\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r})=\sum_{\boldsymbol{k}}(c^\dagger_{\boldsymbol{k}\uparrow}\ c_{-\boldsymbol{k}\uparrow})\begin{pmatrix}\frac{e\hbar\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{A}_{\boldsymbol{q}}}{mV}&0\\0&\frac{e\hbar\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{A}_{\boldsymbol{q}}}{mV}\end{pmatrix}\begin{pmatrix}c_{\boldsymbol{k}\uparrow}\\c^\dagger_{-\boldsymbol{k}\uparrow}\end{pmatrix},\\&[正]\ \ -\int d^3\boldsymbol{r}\,\boldsymbol{j}(\boldsymbol{r})\cdot\boldsymbol{A}(\boldsymbol{r})=\sum_{\boldsymbol{k}}(c^\dagger_{\boldsymbol{k}\uparrow}\ c_{-\boldsymbol{k}\downarrow})\begin{pmatrix}\frac{e\hbar\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{A}_{\boldsymbol{q}}}{mV}&0\\0&\frac{e\hbar\boldsymbol{k}\cdot\boldsymbol{A}_{\boldsymbol{q}}}{mV}\end{pmatrix}\begin{pmatrix}c_{\boldsymbol{k}\uparrow}\\c^\dagger_{-\boldsymbol{k}\downarrow}\end{pmatrix},\end{aligned}$$

- p.159 3 行目: [誤] 式 (7.49) で　[正] 式 (7.112) で
- p.161 式 (7.148) の三行上と三行下: [誤] $-a^2/b$　[正] $-a^2/2b$
- p.178 式 (8.17):

$$[誤]\quad E(z) = \mathrm{Re}\,[E_0 e^{i\omega N(\omega)z/c}] = \mathrm{Re}\,[E_0 e^{i\omega z/\bar{c} - \alpha z}],$$
$$[正]\quad E(z) = \mathrm{Re}\,[E_0 e^{i\omega N(\omega)z/c}] = \mathrm{Re}\,[E_0 e^{i\omega z/\bar{c} - \alpha z/2}].$$

- p.178 式 (8.19): [誤] $\alpha = \dfrac{\omega\kappa(\omega)}{c}$,　[正] $\alpha = \dfrac{2\omega\kappa(\omega)}{c}$.
  [補足説明] 通常は電場ではなく、電場の持つエネルギー ($\propto \boldsymbol{E}^2$) の減衰率によって吸収係数を決めるため、$\boldsymbol{E}^2$ が $e^{-\alpha z}$ に比例するとして吸収係数 α を定義します。そのため上述のように定義に因子 2 がつきます。
- 8.3 節中で ARPES の日本語訳が不適切でした。
  [誤] 角度依存光電子分光 → [正] 角度分解光電子分光

3 補足説明

- 式 (1.66) 直前で「式 (1.32) を用いて」と書きましたが、式 (1.29) を用いたほうがより直接的でわかりやすかったです。すいません。
- 図 8.28 は文献 [80] の表から作成しており、それに従ってユウロピウム (Eu) が高圧下で 2.7 K の超伝導を示すと記載しましたが、元となる論文 (M. Debessai, et al., Phys. Rev. Lett. **102**, 197002 (2009)) は 2021 年に撤回されています。