

訂正

北野正雄「量子力学の基礎」(共立出版)の正誤表です.
最終修正日 2013年6月15日

初版第2刷への訂正

- 5 ページ, 式 (1.15) の下 1 行目
(誤) 接線方向に速度 v で
(正) 速さ v で
- 5 ページ, 式 (1.15) の下 2 行目
(誤) $\mu v^2/r > G(\mu m/r^2)$ が成り立てば,
(正) $\mu v^2/2 > G\mu m/r$, つまり運動エネルギーが重力による束縛エネルギーを上回れば,
- 6 ページ, 式 (1.16) 第 2 項
(誤) $\frac{Gm}{c^2}$
(正) $\frac{2Gm}{c^2}$
- 6 ページ, 式 (1.17) 上 1 行
(誤) $\hbar/m_p c = Gm_p/c^2$
(正) $\hbar/mc = 2Gm/c^2$
- 17 ページ, 3.1 節 5 行目
(誤) $R|\tilde{V}|^2$
(正) $|\tilde{V}|^2/R$
- 22 ページ, 式 (3.26) 左辺
(誤) $(\phi, \xi_1\psi_1 + \xi_2\psi_2)$
(正) $(\phi, \xi_1\psi_1 + \xi_2\psi_2)$
- 27 ページ, 式 (3.54) 下 1 行目
(誤) $(\langle\phi|^\dagger)^\dagger = \langle\phi|, (|\phi\rangle^\dagger)^\dagger = |\phi\rangle$
(正) $(\langle\phi|^\dagger)^\dagger = \langle\phi|, (|\phi\rangle^\dagger)^\dagger = |\phi\rangle$
- 27 ページ, 下から 7 行分を 3.7 節の最後に移動. (問題番号, 式番号も振り直す必要があるが, 当面はそのまま.)
- 28 ページ, 式 (3.58) の下 1 行目

(誤) $\langle g|_j = (|f\rangle_j)^\dagger$

(正) $\langle g_j| = |f_j\rangle^\dagger$

- 39 ページ, 下 4 行目, 「したがって,」の前に追加.
すなわち, \hat{U} は単射である. 有限次元の場合, 全射であることも示すことができる.
- 40 ページ, 3 行目の最後に追加
これは, 式 (4.55) を $(\hat{U}|\phi\rangle, \hat{U}|\psi\rangle) = (\hat{U}^{-1}\hat{U}|\phi\rangle, \hat{U}^{-1}\hat{U}|\psi\rangle)$ と変形し, $\hat{U}|\phi\rangle, \hat{U}|\psi\rangle$ がそれぞれ \mathcal{H} の任意のケットとなることを考えれば了解できる. \hat{U}^\dagger もユニタリで $\hat{U}\hat{U}^\dagger = \hat{1}$ が成り立つ.
- 40 ページ, 最後に追加
一般の可逆な演算子 V の場合, $|\varphi\rangle = \hat{A}|\psi\rangle$ において, ケットたちを $|\varphi'\rangle = \hat{V}|\varphi\rangle, |\psi'\rangle = \hat{V}|\psi\rangle$, と置き換えると, $|\varphi'\rangle = \hat{V}\hat{A}\hat{V}^{-1}|\psi'\rangle$ となるので, 演算子に対する変換を $\hat{A}' = \hat{V}\hat{A}\hat{V}^{-1}$ と定義する. ユニタリの場合には, さらにブラに対する変換ルールを追加することにより, $\langle\phi|\hat{A}|\psi\rangle$ が保存されるようになる.
- 41 ページ, 4.12 節の直前に追加
このように, ブラやケット, 演算子をそのままにして, 基底だけを変換し, 成分の変化を見る方法を受動変換という. この節の前半のように, 基底には触れないで, ブラとケット, 演算子を変換する方法を能動変換という. 同じ \hat{U} を用いた場合, 成分の変換則が逆になることに注意する.
- p. 41, 式 (4.70) の下の文に追加.
演算子がスカラー $c (= c\hat{1})$ の場合には $c^* = c$, つまり c が実数であることを意味する.
- 42 ページ, 式 (4.76) の下 1 行の最後に追加.
 $\langle t_1|\hat{T}^\dagger = t_1^*\langle t_1| = t_1\langle t_1|$ を用いた. (固有方程式の共役 $\langle t|\hat{T}^\dagger = t^*\langle t|$ はエルミートの場合には, $\langle t|\hat{T} = t\langle t|$ となる. つまり, $\langle t|$ は \hat{T} の固有値 t の固有ブラになっている. 一般には成り立たないことに注意する.)
- 55 ページ, 式 (5.43) の下 2 行目
(誤) $I = LL^{-1} = LM^T$
(正) $I = L^{-1}L = M^T L$
- 55 ページ, 式 (5.46)
(誤) P_i
(正) \hat{P}_i (2 箇所)
- 58 ページ, 式 (6.7)
(誤) ω_i (1 行目最後) (正) ω_j
- 93 ページ, 式 (9.15)
(誤) $\sqrt{\pi}$
(正) $\sqrt{\pi}a$

誤りや問題点を指摘してくださった方々に感謝します.

初版への補足説明

- 3.9 双対基底 における追加

正規直交でない基底 $\{|f_i\rangle\}$ を用いる場合には、添字の上下で双対基底や成分を表すのが便利である。まず、双対基底 $\{\langle f^i|\}$ を $\langle f^i|f_j\rangle = \delta_j^i (= \delta_{ij})$ で定義する。($\langle g_i|$ と書いていたものである。) 任意のケット、ブラは $|\psi\rangle = \sum_i \xi^i |f_i\rangle$, $\langle\phi| = \sum_i \eta_i \langle f^i|$ のように表される。 $\langle\phi|\psi\rangle = \sum_i \eta_i^* \xi^i$ が成り立つ。また、 $\langle f_i| := |f_i\rangle^\dagger = \sum_j g_{ij} \langle f^j|$ と展開すると、 $|\psi\rangle$ の共役は $\langle\psi| = |\psi\rangle^\dagger = \sum_i \xi^i |f_i\rangle^\dagger = \sum_{ij} g_{ij} \xi^i \langle f^j|$ と表せる。 g_{ij} は計量テンソル (の成分) と呼ばれるものである。

- 4.2 演算子 の末尾への追加

数の掛算と同様に、 $(\hat{A}_1 + \hat{A}_2)\hat{B} = \hat{A}_1\hat{B} + \hat{A}_2\hat{B}$, $\hat{A}(\hat{B}_1 + \hat{B}_2) = \hat{A}\hat{B}_1 + \hat{A}\hat{B}_2$ が成り立つことは簡単に確かめられる。また、 $(\hat{A}\hat{B})\hat{C} = \hat{A}(\hat{B}\hat{C})$ であることも同様に確かめられる。ところで、 $\hat{A}\hat{B} = 0$ だからといって、 $\hat{A} = 0$, $\hat{B} = 0$ のどちらかが成り立っているとはいえないことに注意する。例えば、式 (4.17) において、 $\langle\varphi|u\rangle = 0$ の場合。