全角運動量が保存するために,

$$\left[\hat{H}, \hat{L} + \hat{S}\right] = 0 \tag{0.0.1}$$

なる物理量として、スピン \hat{S} が存在すると考える、スピン演算子を、

$$\hat{S}_x := \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \sigma_x & 0\\ 0 & \sigma_x \end{pmatrix} \tag{0.0.2}$$

$$\hat{S}_y := \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \sigma_y & 0\\ 0 & \sigma_y \end{pmatrix} \tag{0.0.3}$$

$$\hat{S}_z := \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \sigma_z & 0\\ 0 & \sigma_z \end{pmatrix} \tag{0.0.4}$$

ただし, σ_i (i=x,y,z) は Pauli 行列である.このようにスピン演算子を導入すると,これらは α_i や β との交換関係において,

$$\left[\alpha_i, \hat{S}_j\right] = i\hbar \varepsilon_{ijk} \alpha_k \tag{0.0.5}$$

$$\left[\beta, \hat{S}_i\right] = 0 \tag{0.0.6}$$

を満たすため,

$$\left[\hat{H}, \hat{S}_x\right] = i\hbar c(\alpha_y \hat{p}_z - \alpha_z \hat{p}_y) \tag{0.0.7}$$

$$\left[\hat{H}, \hat{S}_y\right] = i\hbar c(\alpha_z \hat{p}_x - \alpha_x \hat{p}_z) \tag{0.0.8}$$

$$\left[\hat{H}, \hat{S}_x\right] = i\hbar c(\alpha_x \hat{p}_y - \alpha_y \hat{p}_x) \tag{0.0.9}$$

が得られる. \hat{S} の定義より、

$$\left[\hat{H}, \hat{S}_i\right] = -\left[\hat{H}, \hat{L}_i\right] \tag{0.0.10}$$

であるため,

$$\[\hat{H}, \hat{L}_x + \hat{S}_x\] = \[\hat{H}, \hat{L}_y + \hat{S}_y\] = \[\hat{H}, \hat{L}_z + \hat{S}_z\] = 0$$
(0.0.11)

が成り立つ. よって、Dirac 方程式において

$$\left[\hat{H}, \hat{\boldsymbol{L}} + \hat{\boldsymbol{S}}\right] = 0 \tag{0.0.12}$$

であり、全角運動量 $J \coloneqq L + S$ が保存されることがわかる.ただし、 $S = \frac{\hbar}{2}\sigma$ はスピン角運動量である.まとめると,非相対論的量子論では軌道角運動量 L が保存量であった.しかし,相対論を取り入れた Dirac 方程式ではスピン角運動量 S も含めた全角運動量 J が保存量なのである¹.以上の議論では,スピンの存在が自然に導入された.この議論に用いた要請は,

· スピンの存在のために用いた要請 —

- 1. Lorentz 共変性
- 2. 状態の時間発展が時間の1階微分で表されること

である. 1. は Schrödinger 方程式と相対論の矛盾を解決するために用いた. 2. は波動関数の確率解釈を可能にするために用いた. 以上の要請から Dirac 方程式が導かれ、その式にはスピンの存在が内包されていた.

 $^{^1}$ これを実験的に確かめたのが **Einstein - de Haas 効果**や **Barnett 効果**である.前者は,強磁性体の磁化の向きがそろっ<mark>た時,つま</mark>りスピン角運動量が変化したとき,強磁性体全体が力学的回転をするというものであり,Einstein が生涯で行った唯一の実験と言われている.後者は,逆に,力学的回転により磁化の向きがそろうというものである.これらは**磁気回転効果**(gyromagnetic effect)と言われている.<mark>磁気回転効果</mark>は常磁性体,核スピン,液体金属流体,常磁性金属薄膜,強磁性金属薄膜,クォーク・グルオンプラズマでも観測されている.

式 $(\ref{eq:continuous})$ から式 $(\ref{eq:continuous})$ で表した Dirac 方程式の平面波解と, \hat{S}_z の関係を調べる.平面波解に \hat{S}_z を作用させてみると,

$$\begin{cases} \hat{S}_z \psi_{\uparrow}^+ = \frac{\hbar}{2} \psi_{\uparrow}^+ \\ \hat{S}_z \psi_{\downarrow}^+ = -\frac{\hbar}{2} \psi_{\downarrow}^+ \end{cases}$$

$$(0.0.13)$$

$$\begin{cases} \hat{S}_z \psi_{\uparrow}^- = \frac{\hbar}{2} \psi_{\uparrow}^- \\ \hat{S}_z \psi_{\downarrow}^- = -\frac{\hbar}{2} \psi_{\downarrow}^- \end{cases}$$

$$(0.0.14)$$

が成り立つ. よって、平面波解は \hat{S}_z の固有状態であることがわかる.

