

スピン(Spin)概念とその性質、応用

スピン自由度の導入の歴史と意味と応用

スピン演算子の正準交換関係

スピン演算子の昇降演算子

スピン演算子の行列表現

スピン演算子の固有状態とその意味

スピン自由度の導入の歴史と意味と応用

原子からのスペクトルの二重線(doublet)の観測

1925年、ハウシュミット(Goudsmit)とウーレンベック(Uhlenbeck)

スピン自由度の導入

「電子は、その空間座標や運動量など(外部自由度)では表現できない、新しい自由度(内部自由度)とそれに付随する角運動量を持っている」。

1932年、ディラック(Dirac)の相対論的電子論(=量子力学と特殊相対論の結合)

スピン自由度の起源は相対論にあること。

「マイナス・エネルギーをもつ電子の海」としての「真空」という解釈。

電子の反粒子としての陽電子(ポジトロン、positron)の予言。

物質構成粒子としてのフェルミ型粒子(フェルミオン、fermion)と相互作用媒介粒子としてのボース型粒子(ボソン、boson)、それらを区別する半整数スピン値と整数スピン値

物質の磁性の原因としての電子のスピン自由度

測定技術への応用: 電子スピン共鳴(ESR, electron-spin resonance)

スピン = 自転??

スピン演算子の正準交換関係

$$\hat{\mathbf{s}} \equiv (\hat{s}_x, \hat{s}_y, \hat{s}_z),$$

$$\hat{\mathbf{s}}^2 \equiv \left(\hat{s}_x\right)^2 + \left(\hat{s}_y\right)^2 + \left(\hat{s}_z\right)^2,$$

$$[\hat{s}_x, \hat{s}_y] = i\hbar\hat{s}_z, [\hat{s}_y, \hat{s}_z] = i\hbar\hat{s}_x, [\hat{s}_z, \hat{s}_x] = i\hbar\hat{s}_y,$$

$$[\hat{s}_x, \hat{\mathbf{s}}^2] = [\hat{s}_y, \hat{\mathbf{s}}^2] = [\hat{s}_z, \hat{\mathbf{s}}^2] = 0.$$

スピン演算子のx、y、z成分はお互いに同時固有状態を持たないこと

スピン演算子の2乗とx、y、z成分のどれかひとつは

お互いに同時固有状態を持つこと

→ 通常はスピン演算子の二乗とz成分の同時固有状態を考える
(量子化軸としてz軸に選ぶこと)

スピン演算子の昇降演算子を導入する

$$\hat{S}_{\pm} \equiv \hat{S}_x \pm i\hat{S}_y$$

$$\rightarrow \hat{S}_x = (\hat{S}_+ + \hat{S}_-) / 2, \hat{S}_y = (\hat{S}_+ - \hat{S}_-) / 2i$$

$$\rightarrow \hat{S}^2 = \hat{S}_+ \hat{S}_- + (\hat{S}_z)^2 - \hat{S}_z$$

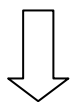
スピン演算子の固有値と固有関数(固有状態)

$$\hat{\mathbf{s}}^2 |s m\rangle = \hbar^2 s(s+1) |s m\rangle, \quad s = \frac{1}{2}$$

$$\hat{s}_z |s m\rangle = \hbar m |s m\rangle, \quad m = \pm \frac{1}{2}$$

$$\hat{s}_{\pm} |s m\rangle = \hbar \sqrt{\frac{1}{2}(\frac{1}{2}+1) - m(m \pm 1)} |\ell m \pm 1\rangle,$$

$$\langle \frac{1}{2} m' | \frac{1}{2} m \rangle = \delta_{mm'}$$



スピン演算子の行列表現

$$\langle sm' | \hat{s}_z | sm \rangle = \hbar m \delta_{mm'},$$

$$\langle sm' | \hat{\mathbf{s}}^2 | sm \rangle = \hbar^2 \frac{1}{2}(\frac{1}{2}+1) \delta_{mm'},$$

$$= \frac{3}{4} \hbar^2 \delta_{mm'}$$

$$\langle sm' | \hat{s}_{\pm} | sm \rangle = \hbar \sqrt{\frac{1}{2}(\frac{1}{2}+1) - m(m \pm 1)} \delta_{m', m \pm 1}$$

パウリ(Pauli)のスピン行列

$$\hat{s}_x = \frac{\hbar}{2} \hat{\sigma}_x, \quad \hat{s}_y = \frac{\hbar}{2} \hat{\sigma}_y, \quad \hat{s}_z = \frac{\hbar}{2} \hat{\sigma}_z$$

$$\hat{\sigma}_x \equiv \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{\sigma}_y \equiv \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{\sigma}_z \equiv \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

$$\hat{s}_+ = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{s}_- = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{\mathbf{s}}^2 = \frac{3}{4} \hbar^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

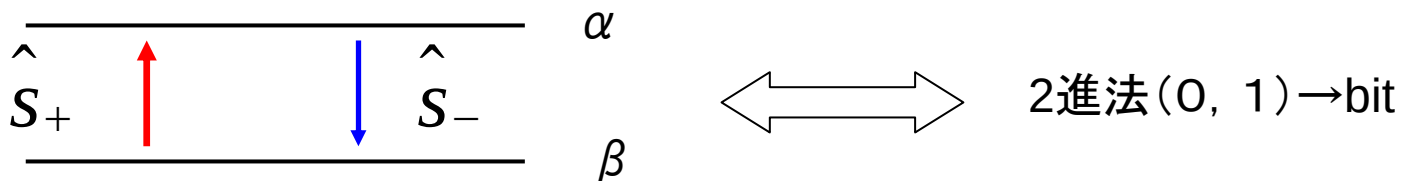
スピン演算子の固有状態とその意味

$$|s, m = +\frac{1}{2}\rangle \equiv |\alpha\rangle = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad |s, m = -\frac{1}{2}\rangle \equiv \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

$$\rightarrow \hat{s}_+ |\beta\rangle = \hbar |\alpha\rangle, \quad \hat{s}_+ |\alpha\rangle = 0,$$

$$\hat{s}_- |\alpha\rangle = \hbar |\beta\rangle, \quad \hat{s}_- |\beta\rangle = 0$$

スピン演算子の昇降演算子



おまけ: $|\alpha\rangle\langle\alpha| \equiv \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} (1, 0) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, |\beta\rangle\langle\beta| \equiv \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} (0, 1) = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$

$$\rightarrow |\alpha\rangle\langle\alpha| + |\beta\rangle\langle\beta| = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} : \text{単位行列}$$

これは一体何を意味するのだろうか？