

13.8 Τελεστής χρονικής εξέλιξης του σπιν ενός σωματιδίου

Από τα αξιώματα της κβαντικής (βλ. Ενότητα 12.5, στην ιστοσελίδα) και με τη βοήθεια της εκθετικής συνάρτησης πίνακα προκύπτει ότι:

Παρατήρηση 13.9 Το διάνυσμα σπιν ενός σωματιδίου που κινείται μέσα σε μαγνητικό πεδίο $\vec{B} = B_0 \hat{n}$ (στην κατεύθυνση \hat{n}) τη χρονική στιγμή t προκύπτει με τη βοήθεια του τελεστή χρονικής εξέλιξης

$$\hat{U}(t) = e^{-icB\hat{\sigma}_n t}, \quad c \text{ σταθερά,}$$

που ορίζεται (βλ. Ενότητα 12.8) ως συνάρτηση του τελεστή $\hat{\sigma}_n$ της προβολής του σπιν στην διεύθυνση του μοναδιαίου διανύσματος \hat{n} (βλ. Παράδειγμα 12.20), ως εικόνα αυτού του αρχικού διανύσματος σπιν του σωματιδίου X_0

$$X(t) = \hat{U}(t)X_0 = e^{-icB\hat{\sigma}_n t} X_0. \quad (13.1)$$

Εκφράζοντας την X_0 ως γραμμικό συνδυασμό

$$X_0 = kX_{n+} + mX_{n-}$$

των ιδιοδιανυσμάτων $X_{n\pm}$ του $\hat{\sigma}_n$, η (13.1) γίνεται

$$X(t) = e^{-icB\hat{\sigma}_n t} (kX_{n+} + mX_{n-}) = ke^{-icBt} X_{n+} + me^{-icB(-1)t} X_{n-}$$

Παράδειγμα 13.55 Ηλεκτρόνιο βρίσκεται μέσα σε μαγνητικό πεδίο $\vec{B} = B_0 \hat{z}$. Αν την χρονική στιγμή $t = 0$ το διάνυσμα σπιν του είναι

$$X_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

να βρεθούν για κάθε χρονική στιγμή:

α) η μέση τιμή $\langle \hat{\sigma}_z \rangle$.

β) η πιθανότητα το σπιν του ηλεκτρονίου να βρεθεί παράλληλο με τον άξονα $+y$.

Λύση

Σύμφωνα με την Παρατήρηση 13.9,

$$X(t) = e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} X_0 \quad (i)$$

Το $e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} X_0$ υπολογίζεται εύκολα αν εκφράσουμε την X_0 ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων του $\hat{\sigma}_z$,

$$X_0 = aX_+ + \beta X_-$$

Αντικαθιστώντας στη σχέση αυτή τις X_0, X_+, X_- παίρνουμε

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = a \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \beta \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \quad \text{ή} \quad \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a \\ \beta \end{bmatrix} \quad \text{ή} \quad a = \beta = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Ετσι, η (i), λόγω και του ότι οι X_+, X_- είναι ιδιοδιανύσματα του $\hat{\sigma}_z$ για τις ιδιοτιμές 1 και -1, γίνεται

$$\begin{aligned} X(t) &= e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} \left[\frac{1}{\sqrt{2}} X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}} X_- \right] = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} X_- \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 t} X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0(-1)t} X_- \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 t} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{icB_0 t} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

(α) Η μέση τιμή του τελεστή $\hat{\sigma}_z$ την χρονική στιγμή t είναι

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle(t) = 2P_{z+}(t) - 1 \quad (iii)$$

όπου $P_{z+}(t)$, η πιθανότητα της ιδιοτιμής 1 την χρονική στιγμή t , η οποία είναι ίση με το τετράγωνο του πάνω στοιχείου του διανύσματος σπιν, $X(t)$.

$$P_{z+}(t) = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 t} \right|^2 = \frac{1}{2}$$

οπότε η (iii) δίνει

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle(t) = \frac{1}{2} \hbar \left(2\frac{1}{2} - 1 \right) = 0$$

β) Η πιθανότητα, P_{y+} , να βρεθεί το σπιν παράλληλο με τον ημιάξονα $+y$ είναι

$$P_{y+} = |\langle X(t), X_{y+} \rangle|^2 \quad (iv)$$

όπου

$$X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$

το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_y$ που αντιστοιχεί στην ιδιοτιμή 1.

$$\langle X(t), X_{y+} \rangle = X^*(t) X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{icB_0 t} & e^{-icB_0 t} \end{bmatrix} \frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} = \frac{1}{2} [e^{icB_0 t} + ie^{-icB_0 t}].$$

Η (iv) λοιπόν δίνει

$$\begin{aligned} P_{y+} &= |e^{icB_0 t} + ie^{-icB_0 t}|^2 = [e^{icB_0 t} + ie^{-icB_0 t}] [e^{-icB_0 t} - ie^{icB_0 t}] \\ &= (1 - ie^{2icB_0 t} + ie^{-2icB_0 t} + 1) = \{2 - i(e^{2icB_0 t} - e^{-2icB_0 t})\} \\ &= 2 - i(2i) \sin(2cB_0 t) = 1 - \sin(2cB_0 t) \end{aligned}$$

Άσκηση 13.1 Ηλεκτρόνιο βρίσκεται σε μαγνητικό πεδίο

$$\vec{B} = B_0 \hat{z}_0.$$

Αν τη στιγμή $t = 0$ το σπιν του είναι παράλληλο με τον ημιάξονα $+x$, να βρεθούν για κάθε χρονική στιγμή:

α) Οι μέσες τιμές $\langle \hat{\sigma}_x \rangle$, $\langle \hat{\sigma}_y \rangle$, $\langle \hat{\sigma}_z \rangle$.

β) Οι πιθανότητες το σπιν του να βρεθεί παράλληλο με τον:

i) ημιάξονα $+y$, ii) ημιάξονα $-z$, iii) ημιάξονα $-x$.

Λύση

Επειδή το σπιν του ηλεκτρονίου τη χρονική στιγμή $t = 0$ είναι παράλληλο με τον άξονα $+x$, το αρχικό του διάνυσμα σπιν X_0 είναι το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_x$ για την ιδιοτιμή 1,

$$X_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

Σύμφωνα με την Παρατήρηση 13.3, το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη χρονική στιγμή t , $X(t)$, είναι

$$X(t) = e^{-icB_0 \hat{\sigma}_z t} X_0 \quad (ii)$$

Το $e^{-icB_0 \hat{\sigma}_z t} X_0$ υπολογίζεται εύκολα αν γράψουμε την X_0 ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων του $\hat{\sigma}_z$,

$$X_0 = aX_+ + \beta X_-$$

Αντικαθιστώντας στη σχέση αυτή τις X_0, X_+, X_- παίρνουμε

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = a \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \beta \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \quad \text{ή} \quad \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a \\ \beta \end{bmatrix}$$

$$\text{ή} \quad a = \beta = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Έτσι η (ii), λόγω και του ότι οι X_+, X_- είναι ιδιοδιανύσματα του $\hat{\sigma}_z$ για τις ιδιοτιμές 1 και -1, γίνεται

$$\begin{aligned}
X(t) &= e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} \left[\frac{1}{\sqrt{2}}X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}}X_- \right] = \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_- \\
&= \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0 t}X_+ + \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0(-1)t}X_- = \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0 t} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2}}e^{icB_0 t} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \\
&= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix}
\end{aligned}$$

α) Η μέση τιμή του τελεστή $\hat{\sigma}_x$ είναι

$$\langle \hat{\sigma}_x \rangle = \langle X(t), \hat{\sigma}_x X(t) \rangle \quad (iii)$$

Υπολογίζουμε το αποτέλεσμα της δράσης του $\hat{\sigma}_x$ στη $X(t)$

$$\hat{\sigma}_x X(t) = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix}$$

οπότε η (iii) γίνεται

$$\begin{aligned}
\langle \hat{\sigma}_x \rangle &= X^+(t) \hat{\sigma}_x X(t) = \langle \hat{\sigma}_x \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{icB_0 t} & e^{-icB_0 t} \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix} \\
&= \frac{1}{2} [e^{2icB_0 t} + e^{-2icB_0 t}] = \cos(2cB_0 t)
\end{aligned}$$

(χρησιμοποιήσαμε και την ταυτότητα Euler $e^{2icB_0 t} + e^{-2icB_0 t} = 2 \cos(2cB_0 t)$).

Η μέση τιμή του τελεστή $\hat{\sigma}_y$ είναι

$$\langle \hat{\sigma}_y \rangle = \langle X(t), \hat{\sigma}_y X(t) \rangle = X^+(t) \hat{\sigma}_y X(t) \quad (iv)$$

$$\hat{\sigma}_y X(t) = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} -ie^{-icB_0 t} \\ ie^{-icB_0 t} \end{bmatrix}$$

οπότε η (iv) δίνει

$$\begin{aligned}
\langle \hat{\sigma}_y \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{icB_0 t} & e^{-icB_0 t} \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} -ie^{-icB_0 t} \\ ie^{-icB_0 t} \end{bmatrix} \\
&= \frac{1}{2} [-ie^{2icB_0 t} + ie^{-2icB_0 t}] = -\frac{i}{2} 2i \sin(2cB_0 t) = \sin(2cB_0 t)
\end{aligned}$$

Η μέση τιμή του $\hat{\sigma}_z$ είναι

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle = 2P_{z+} - 1 \quad (v)$$

όπου P_{z+} η πιθανότητα της ιδιοτιμής 1, η οποία είναι ίση με το τετράγωνο του πάνω στοιχείου του διανύσματος σπιν, $X(t)$,

$$P_{z+} = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 t} \right|^2 = \frac{1}{2}$$

οπότε η (v) δίνει

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle = 2 \frac{1}{2} - 1 = 0$$

β) i) Η πιθανότητα το σπιν να βρεθεί παράλληλο με τον άξονα $+y$ είναι

$$P_{y+} = |\langle X(t), X_{y+} \rangle|^2 \quad (vi)$$

όπου

$$X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$

το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_y$ που αντιστοιχεί στην ιδιοτιμή 1.

$$\begin{aligned}
\langle X(t), X_{y+} \rangle &= X^+(t) X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{icB_0 t} & e^{-icB_0 t} \end{bmatrix} \frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} \\
&= \frac{1}{2} [e^{icB_0 t} + ie^{-icB_0 t}]
\end{aligned}$$

Η (vi) λοιπόν δίνει

$$\begin{aligned} P_{y+} &= \left| \frac{1}{2} [e^{icB_0t} + ie^{-icB_0t}] \right|^2 = \frac{1}{4} [e^{icB_0t} + ie^{-icB_0t}] [e^{-icB_0t} - ie^{icB_0t}] \\ &= \frac{1}{4} (1 - ie^{2icB_0t} + ie^{-2icB_0t} + 1) = \frac{1}{4} \{2 - i(e^{2icB_0t} - e^{-2icB_0t})\} \\ &= \frac{1}{4} \{2 - i(2i) \sin(2cB_0t)\} = \frac{1}{2} (1 - \sin(2cB_0t)) \end{aligned}$$

$ii)$ Η πιθανότητα το σπιν να βρεθεί παράλληλο με τον άξονα $+z$ είναι ίση με το τετράγωνο του μέτρου του πάνω στοιχείου του διανύσματος σπιν του,

$$P_{z+} = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} e^{icB_0t} \right|^2 = \frac{1}{2}$$

(iii) Η πιθανότητα P_{x-} το σπιν να βρεθεί παράλληλο στον αρνητικό ημιάξονα $-x$ είναι

$$P_{x-} = |\langle X(t), X_{x-} \rangle|^2$$

όπου

$$X_{x-} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}$$

το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_x$ για την ιδιοτιμή 1.

$$\begin{aligned} \langle X(t), X_{x-} \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} [e^{icB_0t} \quad e^{-icB_0t}] \frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2} [e^{icB_0t} - e^{-icB_0t}] = \cos(cB_0t), \\ P_{x-} &= \cos^2(cB_0t). \end{aligned}$$

οπότε

Άσκηση 13.2 Τη χρονική στιγμή $t = 0$ το σπιν ενός ηλεκτρονίου, το οποίο κινείται μέσα σε ομογενές μαγνητικό πεδίο

$$\vec{B} = B_0 \hat{x}_0, \quad B_0 \text{ σταθερή,}$$

είναι παράλληλο με τον ημιάξονα $+z$.

Να βρεθούν:

- η μέση τιμή του τελεστή σ_x για το ηλεκτρόνιο αυτό μετά από χρόνο t ,
- η πιθανότητα το σπιν του ηλεκτρονίου να βρεθεί παράλληλο στον θετικό ημιάξονα $+y$.

Λύση

α) Το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη στιγμή $t = 0$, $X(0)$, είναι το ιδιοδιάνυσμα, X_+ , του τελεστή $\hat{\sigma}_z$ για την ιδιοτιμή 1,

$$X_0 \equiv X_+ = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Η $X(t)$ βρίσκεται με τη βοήθεια του τελεστή χρονικής εξέλιξης $\hat{U}(t)$ (βλ. Παρατήρηση 12.16),

$$X(t) = \hat{U}(t)X(0) = e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t} X(0) \quad (ii)$$

Το αποτέλεσμα της δράσης του τελεστή $e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t}$ στη $X(0)$ υπολογίζεται, αν την εκφράσουμε ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων του $\hat{\sigma}_x$,

$$X_{x+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \quad \text{και} \quad X_{x-} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}$$

Θέτοντας

$$X_0 = aX_{x+} + \beta X_{x-}$$

προκύπτει

$$\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = a \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} + \beta \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} \quad \text{ή} \quad \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}}(a + \beta) \\ \frac{1}{\sqrt{2}}(a - \beta) \end{bmatrix}$$

ή

$$\begin{aligned} 1 &= \frac{1}{\sqrt{2}}(a + \beta) \\ 0 &= \frac{1}{\sqrt{2}}(a - \beta) \end{aligned}$$

Η λύση του συστήματος αυτού είναι

$$a = \beta = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Ετσι η (ii) γίνεται

$$\begin{aligned} X(t) &= e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t} X(0) = e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} X_{x-} \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t} X_{x+} + e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t} X_{x-} \end{aligned}$$

Οι X_{x+} , X_{x-} , ως ιδιοδιανύσματα του τελεστή $\hat{\sigma}_x$ για τις ιδιοτιμές 1 και -1, είναι ιδιοδιανύσματα και του τελεστή $e^{-icB_0\hat{\sigma}_x t}$ για τις ιδιοτιμές

$$e^{-icB_0 1t} \text{ και } e^{-icB_0(-1)t}$$

αντίστοιχα, οπότε

$$\begin{aligned} X(t) &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 1t} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0(-1)t} X_{x-} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-icB_0 t} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{icB_0 t} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} + e^{icB_0 t} \\ e^{-icB_0 t} - e^{icB_0 t} \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 2 \cos(cB_0 t) \\ -2i \sin(cB_0 t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(cB_0 t) \\ -i \sin(cB_0 t) \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Η μέση τιμή του τελεστή σ_x είναι

$$\begin{aligned} \langle \hat{\sigma}_x \rangle &= \langle X(t), \hat{\sigma}_x X(t) \rangle = X^\dagger(t) \hat{\sigma}_x X(t) \\ &= (\cos(cB_0 t) \quad i \sin(cB_0 t)) \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos(cB_0 t) \\ -i \sin(cB_0 t) \end{bmatrix} \\ &= (\cos(cB_0 t) \quad i \sin(cB_0 t)) \begin{bmatrix} -i \sin(cB_0 t) \\ \cos(cB_0 t) \end{bmatrix} \\ &= -i \cos(cB_0 t) \sin(cB_0 t) + i \sin(cB_0 t) \cos(cB_0 t) \\ &\quad \langle \hat{\sigma}_x \rangle = 0 \end{aligned}$$

Αρα

β) Η πιθανότητα το σπιν του ηλεκτρονίου να βρεθεί παράλληλο στον θετικό ημιάξονα $+y$ είναι

$$P_{y+} = |\langle X(t), X_{y+} \rangle|^2 \quad (iii)$$

όπου $X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$ το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_y$ που αντιστοιχεί στην ιδιοτιμή 1.

$$\langle X(t), X_{y+} \rangle = [\cos(aB_0 t) \quad i \sin(aB_0 t)] \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} (\cos(aB_0 t) - \sin(aB_0 t)),$$

οπότε η (iii) δίνει

$$P_{y+} = \frac{1}{2} (\cos(aB_0 t) - \sin(aB_0 t))^2 = \frac{1}{2} (\sin(2aB_0 t)).$$

Παράδειγμα 13.56 Ένα ηλεκτρόνιο βρίσκεται μέσα σε ομογενές μαγνητικό πεδίο

$$\vec{B} = B_0 \hat{z}, \quad B_0 \text{ σταθερή}$$

και τη χρονική στιγμή $t = 0$ το σπιν του είναι παράλληλο με τον ημιάξονα $+y$.

α) Να βρεθεί μετά από πόσο χρόνο το σπιν θα βρεθεί για πρώτη φορά παράλληλο με τον άξονα $+x$.

Λύση

Τη χρονική στιγμή t , την οποία το σπιν θα βρεθεί παράλληλο με τον ημιάξονα $+x$ η πιθανότητα της ιδιοτιμής 1 του τελεστή $\hat{\sigma}_x$ θα είναι μονάδα, οπότε

$$|\langle X(t), X_{x+} \rangle|^2 = 1, \quad (i)$$

όπου X_{x+} το ιδιοδιάνυσμα του $\hat{\sigma}_x$ που αντιστοιχεί στην ιδιοτιμή 1 και $X(t)$ το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη στιγμή t .

Το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη στιγμή t βρίσκεται με τη βοήθεια του τελεστή χρονικής εξέλιξης (βλ. Παρατήρηση 12.16)

$$X(t) = \hat{U}(t)X_0 = e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_0, \quad c \text{ σταθερά} \quad (ii)$$

Το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη στιγμή $t = 0$, ως ιδιοδιάνυσμα του τελεστή $\hat{\sigma}_y$ για την ιδιοτιμή 1, είναι

$$X_0 = X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$

Για να υπολογίσουμε το $e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_0$ εκφράζουμε τη X_0 ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων X_+, X_- , του τελεστή $\hat{\sigma}_z$,

$$X_0 = aX_+ + \beta X_-$$

όπου a, β είναι μιγαδικές σταθερές οι οποίες υπολογίζονται αντικαθιστώντας στη τελευταία σχέση τις εκφράσεις των X_0, X_+, X_- ,

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} = a \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \beta \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a \\ \beta \end{bmatrix}$$

Από τη σχέση αυτή παίρνουμε

$$a = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad \text{και} \quad \beta = \frac{i}{\sqrt{2}}$$

οπότε η (ii), λόγω και του ότι X_+, X_- , ως ιδιοδιανύσματα του τελεστή $\hat{\sigma}_z$, για τις ιδιοτιμές 1 και -1 είναι ιδιοδιανύσματα και του τελεστή $e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}$ για τις ιδιοτιμές

$$e^{-icB_0 1t} \quad \text{και} \quad e^{-icB_0(-1)t}$$

αντίστοιχα, δίνει

$$\begin{aligned} X(t) &= e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} \left[\frac{1}{\sqrt{2}}X_+ + \frac{i}{\sqrt{2}}X_- \right] = \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_+ + \frac{i}{\sqrt{2}}e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t}X_- \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0 1t}X_+ + \frac{i}{\sqrt{2}}e^{-icB_0(-1)t}X_- \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}}e^{-icB_0 t} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2}}e^{icB_0 t} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} e^{-icB_0 t} \\ e^{icB_0 t} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Επομένως,

$$\begin{aligned} \langle X(t), X_{x+} \rangle &= X(t)^* X_{x+} = \frac{1}{\sqrt{2}} [e^{icB_0 t} \quad -ie^{-icB_0 t}] \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2} [e^{icB_0 t} - ie^{-icB_0 t}] \end{aligned}$$

οπότε η (i) γίνεται

$$\left| \frac{1}{2} [e^{icB_0 t} - ie^{-icB_0 t}] \right|^2 = 1 \quad (iii)$$

$$\begin{aligned} \left| \frac{1}{2} [e^{icB_0 t} - ie^{-icB_0 t}] \right|^2 &= \frac{1}{4} [e^{icB_0 t} - ie^{-icB_0 t}] [e^{icB_0 t} - ie^{-icB_0 t}]^* \\ &= \frac{1}{4} [1 + ie^{2icB_0 t} - ie^{-2icB_0 t} + 1] \\ &= \frac{1}{4} [2 + i(e^{2icB_0 t} - e^{-2icB_0 t})] = \frac{1}{4} \{2 - 2\sin(2cB_0 t)\} \end{aligned}$$

(Χρησιμοποιήσαμε και την ταυτότητα Euler). Έτσι η (iii) γίνεται

$$1 - \sin(2cB_0t) = 2 \quad \text{ή} \quad \sin(2cB_0t) = -1$$

Η ζητούμενη χρονική στιγμή, t_1 , την οποία το σπιν του ηλεκτρονίου θα βρεθεί παράλληλο με τον άξονα $+x$, είναι η μικρότερη θετική ρίζα της τριγωνομετρικής αυτής εξίσωσης.

Παράδειγμα 13.57 Το διάνυσμα σπιν ενός ηλεκτρονίου είναι

$$e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} X_+$$

όπου X_+ το ιδιοδιάνυσμα του τελεστή της προβολής z του σπιν για την ιδιοτιμή 1.

Να βρεθούν οι μέσες τιμές των τελεστών:

α) $\hat{\sigma}_y$, β) $\hat{\sigma}_z$,

Λύση

α) Η μέση τιμή της συνιστώσας y του τελεστή $\hat{\sigma}_y$, για ένα σωματίο με διάνυσμα σπιν X είναι

$$\langle \hat{\sigma}_y \rangle = \langle X, \hat{\sigma}_y X \rangle$$

Το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου είναι

$$X = e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} X_+ = e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$

Γιά να βρούμε το αποτέλεσμα της δράσης του τελεστή $e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x}$ στην X_+ , την εκφράζουμε ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων του $\hat{\sigma}_x$

$$X_{x+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \quad \text{και} \quad X_{x-} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}$$

Θέτουμε λοιπόν

$$X_+ = aX_{x+} + \beta X_{x-}$$

οπότε

$$\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = a \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} + \beta \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} a + \beta \\ a - \beta \end{bmatrix}$$

$$\frac{a + \beta}{\sqrt{2}} = 1$$

ή

$$\frac{a - \beta}{\sqrt{2}} = 0 \quad \text{ή} \quad a = \beta = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Αρα

$$X_+ = \frac{1}{\sqrt{2}} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} X_{x-}$$

οπότε

$$X = e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} X_+ = e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} X_{x-} \right) = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x} X_{x-}$$

Οι X_{x+} και X_{x-} , ως ιδιοδιανύσματα του $\hat{\sigma}_x$ για τις ιδιοτιμές $+1$, -1 , είναι, σύμφωνα με την Πρόταση 9.8, ιδιοδιανύσματα και του τελεστή $e^{i\frac{\pi}{4}\hat{\sigma}_x}$ για τις ιδιοτιμές

$$e^{i\frac{\pi}{4}1t} \quad \text{και} \quad e^{i\frac{\pi}{4}(-1)t},$$

οπότε

$$\begin{aligned} X &= \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\frac{\pi}{4}1} X_{x+} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\frac{\pi}{4}(-1)} X_{x-} = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\frac{\pi}{4}} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i\frac{\pi}{4}} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2} \begin{bmatrix} e^{i\frac{\pi}{4}} + e^{-i\frac{\pi}{4}} \\ e^{i\frac{\pi}{4}} - e^{-i\frac{\pi}{4}} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 2 \cos \frac{\pi}{4} \\ 2i \sin \frac{\pi}{4} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Το αποτέλεσμα της δράσης του τελεστή $\hat{\sigma}_y$ στην X είναι,

$$\hat{\sigma}_y X = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} -1 \\ i \end{bmatrix} = -X$$

οπότε το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου είναι ιδιοδιάνυσμα του τελεστή $\hat{\sigma}_y$ για την ιδιοτιμή -1 . Επομένως, η μέση τιμή $\langle \hat{\sigma}_y \rangle$ για το ηλεκτρόνιο αυτό είναι η ιδιοτιμή -1 ,

$$\langle \hat{\sigma}_y \rangle = -1$$

β) Η μέση τιμή του σ_z ενός σωματιδίου είναι

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle = 2|a|^2 - 1$$

όπου a το πάνω στοιχείο του διανύσματος σπιν του. Επομένως,

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle = 2 \left| \frac{1}{\sqrt{2}} \right|^2 - 1 = 0.$$

Παράδειγμα 13.58 Ένα ηλεκτρόνιο βρίσκεται μέσα σε ομογενές μαγνητικό πεδίο

$$\vec{B} = B_0 \hat{y}_0, \quad B \text{ σταθερή}$$

Αν τη στιγμή $t = 0$ το σπιν του ηλεκτρονίου είναι παράλληλο με τον ημίαξονα $+x$, τότε να βρεθεί η μέση τιμή του τελεστή σ_z μετά από χρόνο t .

Λύση

Το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου τη στιγμή $t = 0$, X_0 είναι ιδιοδιάνυσμα του τελεστή $\hat{\sigma}_x$ για την ιδιοτιμή 1 , οπότε

$$X_0 = X_{x+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

Σύμφωνα με την Παρατήρηση 12.15, το διάνυσμα σπιν του ηλεκτρονίου οποιαδήποτε χρονική στιγμή t είναι

$$X(t) = \hat{U}(t)X_0 = e^{-icB_0\hat{\sigma}_z t} X_0 \quad (i)$$

Εκφράζοντας την X_0 ως γραμμικό συνδυασμό των ιδιοδιανυσμάτων,

$$X_{y+} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}, \quad X_{y-} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix}$$

του $\hat{\sigma}_y$,

$$X_0 = aX_{y+} + \beta X_{y-}$$

$$\text{ή} \quad \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = a \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} + \beta \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} \quad \text{ή} \quad \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} (a + \beta) \\ (a - \beta)i \end{bmatrix}$$

$$\text{ή} \quad \begin{aligned} a + \beta &= 1 \\ (a - \beta)i &= 1 \end{aligned}$$

Η λύση του συστήματος αυτού είναι

$$a = \frac{1-i}{2}, \quad \beta = \frac{1+i}{2}$$

Ετσι η (i), λόγω και του ότι οι X_{y+} , X_{y-} είναι ιδιοδιανύσματα του τελεστή $e^{-icB_0\hat{\sigma}_y t}$ για τις ιδιοτιμές $e^{-icB_0 1t}$ και $e^{-icB_0(-1)t}$

αντίστοιχα, γίνεται

$$\begin{aligned} X(t) &= e^{-icB_0\hat{\sigma}_y t} \left(\frac{1-i}{2} X_{y+} + \frac{1+i}{2} X_{y-} \right) \\ &= \frac{1-i}{2} e^{-icB_0\hat{\sigma}_y t} X_{y+} + \frac{1+i}{2} e^{-icB_0\hat{\sigma}_y t} X_{y-} \\ &= \frac{1-i}{2} e^{-icB_0 1t} X_{y+} + \frac{1+i}{2} e^{-icB_0(-1)t} X_{y+} \\ &= \frac{1-i}{2} e^{-icB_0 t} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix} + \frac{1+i}{2} e^{icB_0 t} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{bmatrix} (1-i)e^{-icB_0 t} + (1+i)e^{icB_0 t} \\ (1+i)e^{-icB_0 t} + (1-i)e^{icB_0 t} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Η μέση τιμή του τελεστή σ_z είναι

$$\langle \hat{\sigma}_z \rangle = \langle X(t), \hat{\sigma}_z X(t) \rangle = X^\dagger(t) \hat{\sigma}_z X(t) \quad (i)$$

$$\begin{aligned} \hat{\sigma}_z X(t) &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix} \frac{1}{2} \begin{bmatrix} (1-i)e^{-icB_0t} + (1+i)e^{icB_0t} \\ (1+i)e^{-icB_0t} + (1-i)e^{icB_0t} \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{2\sqrt{2}} \begin{bmatrix} (1-i)e^{-icB_0t} + (1+i)e^{icB_0t} \\ -(1+i)e^{-icB_0t} + (i-1)e^{icB_0t} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

οπότε η (i) γίνεται

$$\begin{aligned} \langle \hat{\sigma}_z \rangle &= X^\dagger(t) \hat{\sigma}_z X(t) \\ &= \frac{1}{2\sqrt{2}} \left[(1+i)e^{icB_0t} + (1-i)e^{-icB_0t} \quad (1-i)e^{icB_0t} + (1+i)e^{-icB_0t} \right] \\ &\quad \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} (1-i)e^{-icB_0t} + (1+i)e^{icB_0t} \\ -(1+i)e^{-icB_0t} + (i-1)e^{icB_0t} \end{bmatrix} \\ &= \frac{1}{8} \left\{ [(1+i)e^{icB_0t} + (1-i)e^{-icB_0t}] [(1-i)e^{-icB_0t} + (1+i)e^{icB_0t}] + \right. \\ &\quad \left. + [(1-i)e^{icB_0t} + (1+i)e^{-icB_0t}] [-(1+i)e^{-icB_0t} + (i-1)e^{icB_0t}] \right\} \\ &= \frac{1}{8} r \left\{ 2 + (1+i)^2 e^{2icB_0t} + (1-i)^2 e^{-2icB_0t} + 2 - 2 \right. \\ &\quad \left. - (i-1)^2 e^{2icB_0t} - (1+i)^2 e^{-2icB_0t} - 2 \right\} = \frac{1}{8} \left\{ 4i (e^{2icB_0t} - e^{-2icB_0t}) \right\} \\ &= \frac{1}{8} 4i 2i \sin(2cB_0t) = \sin(2cB_0t) \end{aligned}$$