

Zadania

- 4.1. Wykaż, że

$$[\hat{\mathbf{p}}^2, \hat{\mathbf{r}} \times \hat{\mathbf{p}}] = 0,$$

a zatem hamiltonian równania Schrödingera dla cząstki swobodnej komutuje z operatorem momentu pędu.

- 4.2. Wykaż, że u_1 oraz u_2 są ortogonalne, tj. $u_1^\dagger u_2 = 0$.
- 4.3. Zweryfikuj stwierdzenie, że zależność energii i pędu Einsteina jest odzyskiwana, jeśli którykolwiek z czterech spinorów Diraca z zależności (4.48) zostanie podstawiony do równania Diraca zapisanego w kategoriach pędu $(\gamma^\mu p_\mu - m)u = 0$.
- 4.4. Dla cząstki z czteropędem $p^\mu = (E, \mathbf{p})$ można zapisać ogólne rozwiązanie równania Diraca dla cząstki swobodnej jako

$$\psi(p) = [au_1(p) + bu_2(p)]e^{i(\mathbf{p}\cdot\mathbf{x} - Et)}.$$

Korzystając z jawnych postaci dla u_1 i u_2 , pokaż, że czterowektor prądu $j^\mu = (\rho, \mathbf{j})$ wynosi

$$j^\mu = 2p^\mu.$$

Ponadto wykaż, że uzyskana gęstość prawdopodobieństwa i prąd prawdopodobieństwa są zgodne z cząstką poruszającą się z prędkością $\beta = p/E$.

- 4.5. Zapisz czterelementowy spinor u_1 w postaci dwóch dwuelementowych wektorów

$$u = \begin{pmatrix} u_A \\ u_B \end{pmatrix},$$

Wykaż, że w granicy nierelatywistycznej, gdzie $\beta \equiv v/c \ll 1$, składowe u_B są mniejsze niż składowe u_A o współczynnik v/c .

- 4.6. Rozważając trzy przypadki $\mu = v = 0$, $\mu = v \neq 0$ oraz $\mu \neq v$, wykaż, że

$$\gamma^\mu \gamma^\nu + \gamma^\nu \gamma^\mu = 2g^{\mu\nu}.$$

- 4.7. Wykorzystując równanie Diraca,

$$(i\gamma^\mu \partial_\mu - m)\psi = 0,$$

z $\gamma^\nu \partial_\nu$, udowodnij, że składowe ψ spełniają równanie Kleina-Gordona,

$$(\partial^\mu \partial_\mu + m^2)\psi = 0.$$

- 4.8. Wykaż, że

$$(\gamma^\mu)^\dagger = \gamma^0 \gamma^\mu \gamma^0.$$

- 4.9. Wychodząc od zależności

$$(\gamma^\mu p_\mu - m)u = 0,$$

pokaż, że odpowiednie równanie dla spinora sprzężonego ma postać

$$\bar{u}(\gamma^\mu p_\mu - m) = 0.$$

Stąd, nie używając formy jawnej spinorów u , pokaż, że warunek normalizacji $u^\dagger u = 2E$ prowadzi do

$$\bar{u}u = 2m,$$

oraz że

$$\bar{u}\gamma^\mu u = 2p^\mu.$$

- 4.10. Zademonstruj spójność dwóch relacji z równania (4.45), wykazując, że $(\boldsymbol{\sigma} \cdot \mathbf{p})^2 = \mathbf{p}^2$.
- 4.11. Rozważ proces anihilacji $e^+e^- \rightarrow \gamma \rightarrow e^+e^-$ w układzie środka masy, gdzie energia fotonu wynosi $2E$. Omów zachowanie energii i ładunku dla dwóch przypadków, w których:
- rozwiązania równania Diraca o ujemnej energii są interpretowane jako cząstki o ujemnej energii rozchodzące się wstecz w czasie,
 - rozwiązania równania Diraca o ujemnej energii są interpretowane jako antycząstki o dodatniej energii rozchodzące się w przód w czasie.
- 4.12. Sprawdź, że operator skrętności

$$\hat{h} = \frac{\hat{\Sigma} \cdot \hat{\mathbf{p}}}{2p} = \frac{1}{2p} \begin{pmatrix} \boldsymbol{\sigma} \cdot \hat{\mathbf{p}} & 0 \\ 0 & \boldsymbol{\sigma} \cdot \hat{\mathbf{p}} \end{pmatrix},$$

komutuje z hamiltonianem Diraca,

$$\hat{H}_D = \boldsymbol{\alpha} \cdot \hat{\mathbf{p}} + \beta m.$$

- 4.13. Wykaż, że

$$\hat{P}u_\uparrow(\theta, \phi) = u_\downarrow(\pi - \theta, \pi + \phi),$$

i skomentuj wynik.

- 4.14. W połączeniu operacji parzystości i sprzężenia ładunkowego ($\hat{C}\hat{P}$) spinory ulegają przekształceniu

$$\psi \rightarrow \psi^c = \hat{C}\hat{P}\psi = i\gamma^2\gamma^0\psi^*.$$

Pokaż, że aż do całkowitego współczynnika fazy zespolonej

$$\hat{C}\hat{P}u_\uparrow(\theta, \phi) = v_\downarrow(\pi - \theta, \pi + \phi).$$

- 4.15. Wychodząc z równania Diraca, wyprowadź tożsamość

$$\bar{u}(p')\gamma^\mu u(p) = \frac{1}{2m}\bar{u}(p')(p + p')^\mu u(p) + \frac{i}{m}\bar{u}(p')\Sigma^{\mu\nu}q_\nu u(p),$$

gdzie $q = p' - p$ oraz $\Sigma^{\mu\nu} = \frac{i}{4}[\gamma^\mu, \gamma^\nu]$.