

Metody matematyczne fizyki, lista zadań 4

1. Skończone szeregi Fouriera: Skończoną transformatę Fouriera ciągu liczb c_0, c_1, \dots, c_{N-1} definiuje się wzorem:

$$\hat{c}_k = \frac{1}{N} \sum_{n=0}^{N-1} c_n e^{-2\pi i n k / N}, \quad k, n = 0, 1, 2, \dots, N-1$$

Pokazać, że transformacja odwrotna jest postaci:

$$c_n = \sum_{k=0}^{N-1} \hat{c}_k e^{2\pi i n k / N}$$

Wskazówka: skorzystać z $\sum_{k=0}^{N-1} e^{-2\pi i(n-m)k/N} = N\delta_{nm}$. Udowodnić ten wzór.

2. Splot funkcji $f(x)$ i $g(x)$ jest zdefiniowany wzorem:

$$(f \otimes g)(x) = \int_{-\infty}^{\infty} f(y)g(x-y) dy.$$

Własności splotu:

$$(f \otimes g)(x) = (g \otimes f)(x)$$

$$(\delta \otimes f)(x) = f(x)$$

Pokazać, że transformata Fouriera splotu jest iloczynem transformat:

$$\mathcal{F}(f \otimes g)(k) = \sqrt{2\pi} \mathcal{F}(f)(k) \mathcal{F}(g)(k)$$

a splot transformat jest transformatą iloczynu funkcji:

$$(\mathcal{F}(f) \otimes \mathcal{F}(g))(k) = \sqrt{2\pi} \mathcal{F}(fg)(k)$$

Uwaga: obecność $\sqrt{2\pi}$ jest dla takiej definicji transformaty Fouriera:

$$\mathcal{F}(f)(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ikx} dx$$

3. Różniczkując pod znakiem całki i całkując przez części pokazać, że transformatą Fouriera funkcji $f(x) = e^{-\pi x^2}$ jest funkcja $\hat{f}(k) = e^{-\pi k^2}$.
4. Równanie Schrödingera dla cząstki swobodnej ma postać:

$$i\hbar \frac{\partial \psi(\vec{r}, t)}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi(\vec{r}, t).$$

Rozwiązać to równanie za pomocą transformaty Fouriera:

$$\psi(\vec{r}, t) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int e^{i\vec{p}\cdot\vec{r}/\hbar} \tilde{\psi}(\vec{p}, t) d^3\vec{p}.$$

Przy takiej normalizacji transformata odwrotna jest dana przez:

$$\tilde{\psi}(\vec{p}, t) = \int e^{-i\vec{p}\cdot\vec{r}/\hbar} \psi(\vec{r}, t) d^3\vec{r}.$$

Równanie Schrödingera dla $\tilde{\psi}(\vec{p}, t)$ przyjmuje postać:

$$i\hbar \frac{\partial \tilde{\psi}(\vec{p}, t)}{\partial t} = \frac{\vec{p}^2}{2m} \tilde{\psi}(\vec{p}, t)$$

czyli

$$\tilde{\psi}(\vec{p}, t) = e^{-i\vec{p}^2 t / 2m\hbar} \tilde{\psi}(\vec{p}, 0).$$

Wtedy funkcja falowa w chwili t daje się wyrazić przez wartość funkcji falowej w chwili $t = 0$ jako:

$$\psi(\vec{r}, t) = \int K(\vec{r} - \vec{r}'; t) \psi(\vec{r}', 0) d^3\vec{r}',$$

gdzie *propagator* (propaguje funkcję od chwili $t = 0$ do czasu t) jest dany wzorem:

$$K(\vec{r} - \vec{r}'; t) = \left(\frac{m}{i\hbar t} \right)^{3/2} e^{im(\vec{r} - \vec{r}')^2 / 2\hbar t}.$$

Pokazać, że paczka gaussowska w chwili $t = 0$ skoncentrowana w punkcie \vec{a} o szerokości σ (N to czynniki normalizacyjny):

$$\psi(\vec{r}, 0) = N e^{-(\vec{r} - \vec{a})^2 / 2\sigma^2}$$

“rozpływa” się w czasie:

$$\psi(\vec{r}, t) = N \frac{1}{\sqrt{1 + i\hbar t / m\sigma^2}} e^{-(\vec{r} - \vec{a})^2 / (\sigma^2 + i\hbar t / m)},$$

czyli mimo że nie działa na cząstkę (np. elektron) żadna siła, funkcja falowa ulega zmianie. Wskazówka: przyda się całka:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-a\vec{r}^2/2 + \vec{b}\cdot\vec{r}} d^3\vec{r} = \left(\frac{2\pi}{a} \right)^{3/2} e^{\vec{b}^2/2a}$$

$$\frac{2\sqrt{2} e^{-\frac{mt(y_1^2 + y_2^2 + y_3^2)}{2ms^2 + 2i\hbar t^2}}}{\sqrt{-\frac{im}{\hbar t} + \frac{t}{s^2} (-ims^2 + \hbar t^2)}} h\pi^{3/2} s^2 t$$

5. Pokazać, że funkcja Diraca spełnia:

$$\delta(f(x)) = \sum_i \frac{\delta(x - x_i)}{|f'(x_i)|},$$

gdzie x_i to są miejsca zerowe $f(x_i) = 0$.

6. Pokazać, że transformata Fouriera potencjału ładunku punktowego w dwóch wymiarach jest znowu funkcją tej samej postaci:

$$\mathcal{F}\left(\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2}}\right)(k_x, k_y) = \frac{1}{\sqrt{k_x^2 + k_y^2}}$$

Wskazówka: przejść do układu biegunowego na płaszczyźnie i skorzystać z poprzedniego zadania.

7. Pokazać, że dla transformacji Mellina zdefiniowanej wzorem:

$$(\mathcal{M}f)(s) = \int_0^{\infty} x^{s-1} f(x) dx$$

i splotu zdefiniowanego wzorem:

$$(f \otimes g)(x) = \int_0^{\infty} f(xu)g(u)du$$

odpowiednik twierdzenia o splocie ma postać:

$$(\mathcal{M}(f \otimes g))(s) = (\mathcal{M}f)(s)(\mathcal{M}g)(1-s)$$

8. Pokazać, że zachodzą wzory:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} dy f(y)g(x-y) &= \tilde{f}\left(-i\frac{\partial}{\partial x}\right)g(x), & \tilde{f}(t) &\equiv \int_{-\infty}^{+\infty} dy f(y)e^{-ity}, \\ \int_0^{+\infty} du f(u)g(ux) &= \hat{f}\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)g(x), & \hat{f}(s) &\equiv \int_0^{+\infty} du f(u)u^{s-1}. \end{aligned}$$

Marek Wolf