

Mechanika Kwantowa dla doktorantów  
zestaw 12 na dzień 14.1.2013 poniedziałek  
godz. 10:30, sala 128

1. Porównując ogólny wzór na propagator oscylatora harmonicznego

$$K(x_2, t_2; x_1, t_1) = \sum_{n=1}^{\infty} \psi_n(x_2) \psi_n^*(x_1) \exp\left(-\frac{i}{\hbar} E_n(t_2 - t_1)\right)$$

z jawnym wzorem na  $K$  znaleźć pierwsze dwie funkcje własne oscylatora  $\psi_{1,2}$ , oraz odpowiadające im energie własne  $E_n$ . W tym celu użyć dla  $K$  wzoru

$$K(x_2, t_2; x_1, t_1) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i \hbar \sin \omega t}} e^{\frac{i}{\hbar} S_{cl}},$$

gdzie działanie klasyczne zostało wyliczone poprzednio.

**WSKAZÓWKA.** Sposób wyznaczania wektorów własnych jest omówiony w podręczniku Feynmana Hibbsa, rozdział 8-1. Warto użyć zmiennych przeskalowanych  $\xi = \sqrt{m\omega/\hbar} x$  oraz  $\psi_n(x) = (m\omega/\pi\hbar)^{1/4} \phi_n(\xi)$ . Zapisanie funkcji trygonometrycznych w postaci  $e^{\pm i\omega T}$  pozwala na rozwinięcie  $K$  w szereg

$$K \sim e^{-i\omega T/2} (a_0 + a_1 e^{-i\omega T} + a_2 e^{-i2\omega T} + \dots).$$

2. Pokazać, że funkcja falowa dana wzorem

$$\psi(x_2, t_2) = \int_{-\infty}^{\infty} K(x_2, t_2; x_1, t_1) \psi(x_1, t_1) dx_1,$$

gdzie  $K$  jest dane jako całka po trajektoriach, spełnia równanie Schrödingera. W tym celu w rozważyć przypadek:  $t_2 = t_1 + \epsilon$ , gdzie  $\epsilon$  jest krokiem czasowym w definicji całki po trajektoriach. Z kolei  $x_1 = x_2 - \eta$ . Przedyskutować związek między  $\eta$  a  $\epsilon$  i przeprowadzić rozwinięcie w tych parametrach (Feynman Hibbs rozdział 4-1) z dokładnością do wyrazów liniowych w  $\epsilon$ . Czy ta metoda pozwala odtworzyć r. Schrödingera „do kwadratu”, jeżeli rozwiniemy z dokładnością do wyrazów  $\epsilon^2$  (proszę nie wykonywać rachunków, tylko zastanowić się nad sposobem dyskretyzacji potencjału). Powtórzyć wyprowadzenie z dokładnością do wyrazów  $\epsilon$  ale dla oddziaływania z polem magnetycznym.

3. Wyliczyć propagator cząstki poruszającej się po okręgu. W tym celu należy wsumować propagaor cząstki swobodnej po wszystkich możliwych „nawinięciach”. Proszę spróbować przepisać otrzymany propagator w zmiennych biegunowych wprowadzając moment bezwładności  $I = mR^2$  i moment pędu.