

## Cvičení 4: Kvantový řetízek.

### Úloha 1: Jednoduchý řetízek

V minulých cvičeních jsme se setkali s kvantovými tečkami. Představte si nyní nekonečně dlouhý řetízek rovnoměrně rozmístěných kvantových teček. Částice se může vyskytovat v některé z nich, což popíšeme stavovým prostorem  $\mathcal{H} = l^2$ , s bází  $\{|n\rangle, n \in \mathbb{Z}\}$ . Jednoduchý hamiltonián, který respektuje symetrii tohoto systému lze napsat jako

$$H_0 = \sum_n \epsilon_0 |n\rangle\langle n| - t \sum_n \{|n\rangle\langle n+1| + |n+1\rangle\langle n|\}$$

Pro tento systém:

1. Najděte vlastní vektory a vlastní čísla hamiltoniánu  $H_0|E\rangle = E|E\rangle$ .
2. Najděte správnou normalizační konstantu tak, aby platilo  $\langle E|E'\rangle = \delta(E - E')$ .
3. Zamyslete se nad tím jaká je přesně množina vlastních vektorů, tj. "kolik" jich je a zda jsou některá vlastní čísla degenerovaná.
4. Ověřte relaci úplnosti  $\sum_E |E\rangle\langle E| = I$

*Nápověda:* vlastní vektory hledejte ve tvaru

$$|\psi\rangle = \sum_n e^{ikn} |n\rangle.$$

### Úloha 2: Polořetízek

Zamyslete se nad otázkami z předchozího cvičení pro polořetízek, tj. v bázi budou jen vektory  $|n\rangle$  pro  $n = 1, 2, 3, \dots$

*Nápověda:* Vlnovou funkci lze hledat v podobném tvaru jako v předchozí úloze a odříznutí pŮlky řetízku lze dosáhnout okrajovou podmínkou  $\langle 0|\psi\rangle = 0$ .

to je  
moe  
stačí  
poradit  
stihnou.  
①

### Úloha 3: Řetízek s poruchou

Uvažujte stejnou úlohu jako 1, ale s hamiltoniánem

$$H = H_0 + v|0\rangle\langle 0|.$$

*Nápověda:* Vlnovou funkci hledejte ve stejném tvaru jako v předchozích úlohách. Modifikaci hamiltoniánu lze chápat jako napojování řešení na kvantové teče  $|0\rangle$ .

### Měření:

Pro úlohy výše:

Jakou hodnotu energie mohou naměřit pro systém připravený ve stavu  $|\psi\rangle = a|0\rangle + b|1\rangle$ .

Jaká je střední hodnota energie v tomto stavu?

Jaká je variance  $\Delta E$  měření energie v tomto stavu?

*Pozn:* Asi nestihneme všechno. Podle časových možností něco vyneccháme.

měření energie:  $(a^*, b^*) \begin{pmatrix} \epsilon_0 - t & \\ & -t + \epsilon_0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = |\omega|^2 \epsilon_0 \Rightarrow ab^* t - a^* b t + \epsilon_0 |b|^2$

$t$ ;  $\langle E \rangle = \epsilon_0 + t(ab^* + a^*b) \equiv \epsilon_0 - tA$

variance  $(\Delta E)^2 = \langle (E - \bar{E})^2 \rangle = \langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2$

$\begin{pmatrix} tA & -t \\ -t & tA \end{pmatrix}$  ← měření rozdílů potenciálních částic elementy

uvážej  $\langle E^2 \rangle = \langle \phi | \phi \rangle$ ;  $|\phi\rangle = H_0 |\psi\rangle = \epsilon_0 a |0\rangle + \epsilon_0 b |1\rangle$   
 $\Rightarrow at |1\rangle - bt |0\rangle - at |1\rangle - bt |2\rangle$

$t$ ;  $\langle E^2 \rangle = |\epsilon_0 a - bt|^2 + |\epsilon_0 b - at|^2 + |at|^2 + |bt|^2$

~~$\epsilon_0^2 + 2t^2 - 2\epsilon_0 t(ab^* + ba^*) + \dots$~~   $= \epsilon_0^2 + 2t^2 - 2\epsilon_0 t A$

$\langle E \rangle^2 = (\epsilon_0 - tA)^2 = \epsilon_0^2 + t^2 A^2 - 2\epsilon_0 t A$

$t$ ;  $\langle E^2 \rangle - \langle E \rangle^2 = 2t^2 - t^2 A^2 = t^2 (2 - A^2) = (\Delta E)^2$

# Cvičení 4 - vzorové řešení

1.1  $|\psi\rangle = \sum_m \psi_m |m\rangle = \sum_m e^{ikm} |m\rangle$

$H|\psi\rangle = \sum_m [\epsilon_0 e^{ikm} - t e^{ik(m+1)} - t e^{ik(m-1)}] |m\rangle = E|\psi\rangle$

$= (\epsilon_0 - t(e^{ik} + e^{-ik})) \sum_m e^{ikm} |m\rangle$  tj  $E = \epsilon_0 - 2t \cos k$

## 1.2 normalizace: dvě možnosti:

A - regularizace:

$$\langle E|E'\rangle = \sum_{n=-N}^N e^{in(k'-k)} = (\text{suma geom. posl}) = \frac{e^{-i\mathcal{X}N} - e^{i\mathcal{X}N}}{1 - e^{i\mathcal{X}}} \cdot e^{i\mathcal{X}}$$

$$= \frac{e^{-i\mathcal{X}(N+\frac{1}{2})} - e^{i\mathcal{X}(N+\frac{1}{2})}}{e^{-i\mathcal{X}/2} - e^{i\mathcal{X}/2}} = \frac{2\pi \cdot \frac{\mathcal{X}}{2}}{\sin \frac{\mathcal{X}}{2}} \cdot \frac{\sin \mathcal{X}(N+\frac{1}{2})}{\pi \cdot \mathcal{X}} \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 2\pi \delta(\mathcal{X})$$

tj; myšlivě normované  $\delta(E_k - E_{k'}) = \left(\frac{dE}{dk}\right)^{-1} \delta(k - k')$

ale  $\frac{dE}{dk} = 2t \sin k \rightarrow |E\rangle = \frac{1}{\sqrt{4\pi t \sin k(E)}} \sum_m e^{ik(E)m}$

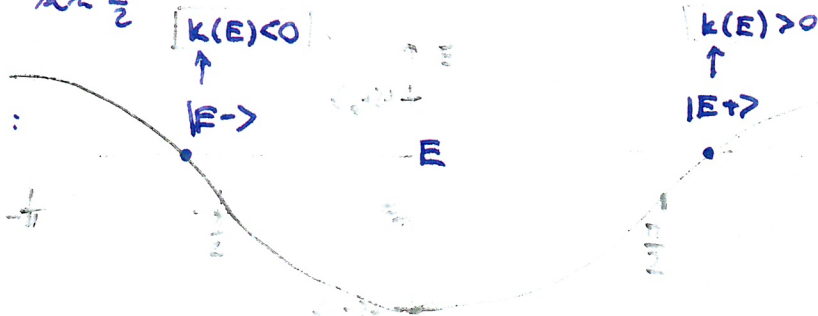
B - vzoreček pro  $\delta$ -hráben ( $\delta$ irac)

$\Delta_T(t) = \sum_{R=-\infty}^{\infty} \delta(t - RT) = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{2\pi i n t / T}$

aplikace na  $\langle E|E'\rangle = \sum_{n=-\infty}^{\infty} e^{in\mathcal{X}} = \sum_n e^{2\pi i n \mathcal{X} / 2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sum_R \delta(\mathcal{X} - 2\pi R)$  ?

?  $\rightarrow$  také výše se nepro  $\frac{\sin \mathcal{X}(N+\frac{1}{2})}{\sin \frac{\mathcal{X}}{2}}$  nepouvá sáhne na  $\mathcal{X} \rightarrow \mathcal{X} + 2\pi$

co je tedy dobře?



## 1.3 degenerace a obor k:

$\forall E \dots \exists! k > 0$  a int.  $(0, \pi)$   
dále  $-k$  a  $2\pi$  periodická.

Přitom však  $k$  a  $k+2\pi$

odpovídá stejný vektor:  $|\psi\rangle = \sum_m e^{ikm} |m\rangle \dots$  tj. úplná množina je pro  $k \in (-\pi, \pi)$

odpověď na nejasnost v [1.2]  $\rightarrow$  v intervalu  $\uparrow$  je  $\delta(\mathcal{X}) = \Delta_T(\mathcal{X})$

1.4  $\int_{\epsilon_0 - 2t}^{\epsilon_0 + 2t} dE \{ |E+\rangle \langle E+| + |E-\rangle \langle E-| \} = \int_{-\pi}^{\pi} dk |E(k)\rangle \langle E(k)| \cdot \frac{dE}{dk}$

$= \sum_{m, n} \frac{1}{2\pi} |m\rangle \langle n| \int_{-\pi}^{\pi} dk e^{ik(m-n)} = \sum_{m, n} \frac{1}{2\pi} |m\rangle \langle n| 2\pi \delta_{m, n} = \sum_n |n\rangle \langle n| = I$

2.1)  $H_{1/2} |\psi\rangle = E |\psi\rangle$  ~~je pro m~~ nejjednodušší lineární rovnice:

$$\begin{matrix} n=1 \\ 2 \\ 3 \end{matrix} \begin{pmatrix} \epsilon_0 - t & & 0 \\ -t & \epsilon_0 - t & \\ & -t & \ddots \\ & & & \ddots \\ 0 & & & & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \vdots \\ \psi_n \\ \vdots \end{pmatrix} = E \begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \\ \vdots \\ \psi_n \\ \vdots \end{pmatrix} \rightarrow \begin{matrix} (\cdot) \epsilon_0 \psi_1 - t \psi_2 = E \psi_1 \dots \text{pro } n=1 \\ (\cdot\cdot) \epsilon_0 \psi_n - t(\psi_{n+1} + \psi_{n-1}) = E \psi_n \text{ pro } n > 1 \end{matrix}$$

(i) řeší opět  $|\psi^{(+)}\rangle = \sum_n e^{ikn} |n\rangle$  pro  $k \in (0, \pi)$   
 ale i druhé řešení  $|\psi^{(-)}\rangle = \sum_n e^{-ikn} |n\rangle$

→ obecné řešení  $\psi = A\psi^{(+)} + B\psi^{(-)}$  ... (o) splňuje podmínku  $\psi_0 = 0$   
 $t; B = -A$

$t; |\psi\rangle = N \sum_{n=1}^{\infty} \sin kn |n\rangle$

2.3) : nedegenerované  $k \in (0, \pi)$   
 pozn.: vyjma  $k, k+\pi$  stejný stav:

2.2) Normalizace:  $\langle E | E' \rangle =$

$$\begin{aligned} &= \sum_{n=0}^{\infty} \sin kn \cdot \sin k'n = -\frac{1}{4} \sum_{n=0}^{\infty} (e^{ikn} - e^{-ikn}) (e^{ik'n} - e^{-ik'n}) \overset{\sin kn \rightarrow \sin(kn + \pi n) = \sin(kn - \pi n)}{=} \sin((k-k')n) = -\sin((\pi-k)n) \\ &= -\frac{1}{4} \sum_{n=0}^{\infty} (e^{i(k+k')n} + e^{-i(k+k')n} - e^{i(k-k')n} - e^{-i(k-k')n}) \\ &= -\frac{1}{4} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left\{ e^{i(k+k')n} - e^{i(k-k')n} \right\} \overset{\substack{(0, \pi) \\ (=) \\ k, k' \in}}{\uparrow} -\frac{1}{8\pi} \sum_{\ell} (\delta(k+k' - 2\pi\ell) - \delta(k-k' - 2\pi\ell)) \\ &= +\frac{1}{8\pi} \delta(k-k') \end{aligned}$$

3) tentokrát se omezíme na ~~kontinuální~~ diskrétní spektrum

pro  $n \neq 1$  : (i)  $\epsilon_0 \psi_n - t(\psi_{n+1} + \psi_{n-1}) = E \psi_n$

$n=1$  : (ii)  $(\epsilon_0 + V) \psi_0 - t(\psi_1 + \psi_{-1}) = E \psi_0$

může existovat  $e^{\lambda n}$ -řešení:  $\psi_n = \sum_n e^{\lambda n} |n\rangle$   $\begin{matrix} \rightarrow \lambda < 0 \text{ pro } n > 0 \\ \rightarrow \lambda > 0 \text{ pro } n < 0 \end{matrix}$

kde  $\epsilon_0 - t(e^{\lambda} + e^{-\lambda}) = \epsilon_0 - 2t \cosh \lambda = E \leftarrow (\cdot)$

(ii) → podm. na  $\lambda$  a  $E$ :  $\epsilon_0 + V - 2t e^{-\lambda} = E = \epsilon_0 - 2t \cosh \lambda$

... řešení ...  $\lambda > 0$  splní

$\exists$  pro  $V < 0$  ... pára jedno

→ vázaný stav (diskrétní)

