FYS3110 - Oblig 3 - Karl Henrik Fredly

14. september 2020

Problem 3.7(X)

a)

$$(\left[\hat{A},\hat{B}\right])^{\dagger} = (\hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A})^{\dagger} = (\hat{A}\hat{B})^{\dagger} - \hat{A}^{\dagger}\hat{B}^{\dagger} = \hat{A}\hat{B} - \hat{A}\hat{B} = 0$$

$$\Rightarrow \left[\hat{A},\hat{B}\right] = 0 \tag{1}$$

Siden $\hat{A}\hat{B}$ er hermitisk og komplekskonjugering kun sender 0 på 0.

b)

Ressonomentet i a) gjelder helt likt for \hat{A} og \hat{C} . Siden \hat{A} , \hat{B} og \hat{C} alle er hermitiske og kommuterer med \hat{A} deler de egentilstander. Siden spekteret til \hat{A} ikke er degenerert kan vi skrive \hat{B} og \hat{C} uttrykt ved egenverdidekomposisjon, altså egentilstandene i ortonormale matriser og en diagonal matrise med egenverdiene sine slik at vi får:

$$([B,C])^{\dagger} = BC - CB = UD_B U^{\dagger} UD_C U^{\dagger} - UD_C U^{\dagger} UD_B D^{\dagger}$$

$$= UD_B D_C U^{\dagger} - UD_C D_B U^{\dagger} = UD_B D_C U^{\dagger} - UD_B D_C U^{\dagger} = 0$$
(2)

Siden diagonale matriser alltid kommuterer. B og C deler egentilstander, så ψ_2 er en egentilstand til C med egenverdi λ_{C2} og vi får:

$$\langle \psi_1 | \hat{C} | \psi_2 \rangle = \langle \psi_1 | \lambda_{C2} | \psi_2 \rangle = \lambda_{C2} \langle \psi_1 | \psi_2 \rangle = 0$$
 (3)

Problem 3.8(H)

a)

Finner hvor \hat{H} sender standardbasisvektorene, og setter det som kolonnene i $\hat{H}.$

$$\hat{\mathbf{H}} = \begin{bmatrix} -V & -g & 0 & 0 \\ -g & 0 & -g & 0 \\ 0 & -g & 0 & -g \\ 0 & 0 & -g & 0 \end{bmatrix}$$

b)

Finner hvor \hat{X} sender standardbasisvektorene, og setter det som kolonnene i \hat{X} .

$$\hat{\mathbf{H}} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 3 \end{bmatrix}$$

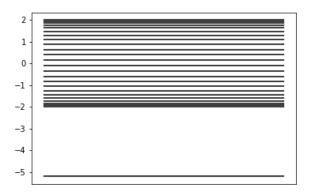
 $\mathbf{c})$

Liten vegg med kode:

```
import numpy as np
   import matplotlib.pyplot as plt
  V = 5
   g = 1
  L = 25
   #Hamiltonian
  H = np.zeros((L, L))
  H[0, 0] = -V
  H[0, 1] = -g
11
  for i in range(1, L-1):
       H[i, i-1] = -g
       H[i, i+1] = -g
14
  H[L-1, L-2] = -g
  X = np.zeros((L, L))
  for i in range(L):
```

```
19  X[i, i] = i
20  #Gjør det enkelt
21  eigVals = np.linalg.eig(H)[0]
22  eigVecs = np.linalg.eig(H)[1]
23  print(eigVals[0])
24  plt.hlines(eigVals, 0, 1)
25  plt.xticks([])
26  plt.savefig("energylevel")
27  plt.show()
```

Den laveste energien er -5.2.



Figur 1: Energinivåene.

\mathbf{d}

```
GS = eigVecs[:,0]
print(GS[0]**2)
print(eigVecs[:,0][1]**2)
```

Sannsynligheten for å finne elektronet på atom 0 er 0.96, og sannsynligheten for å finne elektroner på atom 1 er 0.0384.

 $\mathbf{e})$

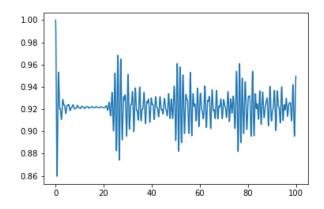
```
print(np.inner(np.conj(GS), X @ GS))
```

Forventningsverdien til posisjonen i grunntilstanden er 0.0417, altså veldig nært 0.

f)

Finner $|0\rangle$ som en lineærkombinasjon av energiegentilstandene, og finner tidsutviklingen ved å gi hver komponent i lineærkombinasjonen sin egen eksponential gitt ved egenverdien for energi.

```
v0 = np.zeros(L); v0[0] = 1
   coeffs = np.linalg.solve(eigVecs, v0)
   hbar = 1
3
   def prob0(t):
4
       total = 0
       for i in range(L):
6
           total += eigVecs[:,i][0] * coeffs[i] * np.exp(-1j / hbar * eigVals[i] *
       return np.abs(total)**2
8
9
   t = np.linspace(0, 100, 1000)
10
   plt.plot(t, prob0(t))
11
   plt.savefig("tidsutvikling")
   plt.show()
```



Figur 2: Tidsutviklingen fra måling av elektronet i $|0\rangle$.

g)

Ved omtrent $t=23\hbar$ begynner $P_0(t)$ å oscillere mye mer. En mulighet kan være at en bølge som spredte seg ved starten av tidsutviklingen til de andre posisjonene begynner å komme tilbake.

Problem 3.9(H)

a)

$$\hat{\mathbf{H}}^{\dagger} = \begin{bmatrix} 1 & (\frac{-i}{2})^* & 0 \\ (\frac{i}{2})^* & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & \frac{i}{2} & 0 \\ \frac{-i}{2} & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix} = \hat{\mathbf{H}}$$

b)

$$\hat{\mathbf{H}} | \mathbf{1} \rangle = \begin{bmatrix} 1 & \frac{i}{2} & 0 \\ \frac{-i}{2} & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} i \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} \frac{i+\frac{i}{2}}{2} \\ \frac{-i^{2}}{2} + 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} \frac{3i}{2} \\ \frac{3}{2} \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{3}{2} | 1 \rangle$$

$$\hat{\mathbf{H}} | \mathbf{2} \rangle = \begin{bmatrix} 1 & \frac{i}{2} & 0 \\ \frac{-i}{2} & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{1}{2} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} | 2 \rangle$$

$$\hat{\mathbf{H}} |\mathbf{3}\rangle = \begin{bmatrix} 1 & \frac{i}{2} & 0 \\ \frac{-i}{2} & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} -i \\ 1 \\ -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} -i + \frac{i}{2} \\ \frac{i^2}{2} + 1 \\ \frac{-1}{2} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} \frac{-i}{2} \\ \frac{1}{2} \\ \frac{-1}{2} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} |3\rangle$$

 $\mathbf{c})$

Regnet ut med python:

```
H9 = np.array([
       [1, 0.5j, 0],
       [-0.5j, 1, 0],
       [0, 0, 0.5]
   v1 = 1/2**0.5 * np.array([1j, 1, 0])
   v2 = np.array([0, 0, 1])
   v3 = 1/3**0.5 * np.array([-1j, 1, -1])
   for i in [v1, v2, v3]:
       for j in [v1, v2, v3]:
10
           print(np.inner(np.conj(i), H9 @ j))
11
   for i in [1, 2, 3]: #printer tilsvarende indekser for å være sikker på plasseri
12
       for j in [1, 2, 3]:
           print(i , j)
```

$$\hat{\mathbf{H}} = \begin{bmatrix} 1.5 & 0 & 0 \\ 0 & 0.5 & -0.288 \\ 0 & -0.289 & 0.5 \end{bmatrix}$$

Matrisen er ikke diagonal.

 \mathbf{d}

Ser at $\langle 2|$ og $\langle 3|$ ikke er ortogonale. Finner projeksjonen av $\langle 2|$ på $\langle 3|$:

$$\langle 3|2\rangle |2\rangle = -\frac{1}{\sqrt{3}} |2\rangle$$

Vi definerer da en ny egenket:

$$|3'\rangle = |3\rangle - \langle 3|2\rangle |2\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} -i\\1\\0 \end{bmatrix}$$

Normerer og får istedet en faktor $\frac{1}{\sqrt{2}}$ foran. Vi får:

```
v3 = 1/2**0.5 * np.array([-1j, 1, 0])
for i in [v1, v2, v3]:
for j in [v1, v2, v3]:
print(np.inner(np.conj(i), H9 @ j))
```

$$\hat{\mathbf{H}} = \begin{bmatrix} 1.5 & 0 & 0 \\ 0 & 0.5 & 0 \\ 0 & 0 & 0.5 \end{bmatrix}$$

 \hat{H} blir diagonal med egenverdiene i riktig rekkefølge langs diagonalen som vi forventer.

Problem 3.10(H)

Vi ser at alle $|\gamma_n\rangle$ er egenvektorer med egenverdi 0. Det gjenstår å se etter egenvektorer i rommet spent ut av $|\psi\rangle$ og $|\phi\rangle$. Vi kan skrive en lineærkombinasjon av disse som $|\lambda\rangle = a|\psi\rangle + |\phi\rangle$. Setter opp egenverdiligningen for $|\lambda\rangle$ og ser hvilke a som gir en egenvektor.

$$\hat{H} |\lambda\rangle = \hat{H}(a |\psi\rangle + |\phi\rangle) = g^* |\psi\rangle + ag |\phi\rangle)$$

$$\Rightarrow \frac{a}{g^*} = \frac{1}{ag} \Rightarrow a^2 = \frac{g^*}{g} \Rightarrow a = \pm \sqrt{\frac{g^*}{g}}$$

Vi finner egenverdiene ved å sette inn a:

$$\hat{H}(\sqrt{\frac{g^*}{g}} | \psi \rangle + | \phi \rangle) = g^* | \psi \rangle + \sqrt{\frac{g^*}{g}} g | \phi \rangle) = \sqrt{gg^*} (\sqrt{\frac{g^*}{g}} | \psi \rangle + | \phi \rangle)$$

$$\hat{H}(-\sqrt{\frac{g^*}{g}}|\psi\rangle + |\phi\rangle) = g^*|\psi\rangle - \sqrt{\frac{g^*}{g}}g|\phi\rangle) = -\sqrt{gg^*}(-\sqrt{\frac{g^*}{g}}|\psi\rangle + |\phi\rangle)$$

 \hat{H} har altså også egentilstand $(\sqrt{\frac{g^*}{g}} |\psi\rangle + |\phi\rangle)$ med egenverdi $\sqrt{gg^*}$ og egentilstand $(-\sqrt{\frac{g^*}{g}} |\psi\rangle + |\phi\rangle)$ med egenverdi $-\sqrt{gg^*}$.