

Løsninger til kapittel 5

5.1(d)

$$\begin{aligned}
[A, BC] &= ABC - BCA \\
&= ABC - BAC - BCA + BAC \\
&= [A, B]C + B[A, C]
\end{aligned}$$

5.4

a) Med A, B, C hermiteske:

$$\begin{aligned}
[A, B] &= C \\
AB - BA &= C \\
(AB)^{\dagger} - (BA)^{\dagger} &= C^{\dagger} \\
B^{\dagger}A^{\dagger} - A^{\dagger}B^{\dagger} &= C^{\dagger} \\
BA - AB &= C \\
[A, B] &= -C
\end{aligned}$$

} hermitisitet

dvs. C = 0!

b) Med A og B hermiteske:

$$\begin{aligned}
[A, B] &= i\hbar \\
AB - BA &= i\hbar \\
AB &= BA + i\hbar \\
(AB)^{\dagger} &= (BA)^{\dagger} - i\hbar \\
&= A^{\dagger}B^{\dagger} - i\hbar \\
&= AB - i\hbar
\end{aligned}$$

dvs. $AB \neq (AB)^{\dagger}$; strengt tatt et tilfelle av manglende selv-konsistens!

5.5

a) Paritetsoperatoren hermitesk? \leadsto så fjell:

$$\begin{aligned}
(\psi, \pi\psi) &= (\pi^{\dagger}\psi, \psi) = (\pi\psi, \psi) \\
\int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* \psi(-x) &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi(-x)^* \psi(x) dx \\
&= \int_{-\infty}^{\infty} \psi(y)^* \psi(-y) (-dy) \\
&= \int_{-\infty}^{\infty} \psi(y)^* \psi(-y) dy
\end{aligned}$$

OK; hermitesk!

b) At $\psi(x)$ er egenfunktion for både H og Π , innebærer at H og Π må kommutere:

$$[H, \Pi] = 0$$

Det kan ikke være tilfelle med mindre $V(x) = V(-x)$.
(Siden $\frac{1}{2}mp^2$ er kvadratisk i $\frac{\partial}{\partial x}$, kommuterer det vellet med Π .)

5.6

a) $\langle q \rangle = \int \psi^*(\vec{r}, t) q \psi(\vec{r}, t) d^3r$; $\Psi = \psi e^{-i\omega t}$

$$\begin{aligned} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \langle q \rangle &= \int \left\{ \underbrace{i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi^*(\vec{r}, t)}_{-i\hbar\omega} q \psi(\vec{r}, t) + \psi^*(\vec{r}, t) q \underbrace{i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\vec{r}, t)}_{i\hbar\omega} \right\} d^3r \\ &= \int \psi^*(\vec{r}, t) [-E q + q E] \psi(\vec{r}, t) d^3r \\ &= \int \psi^*(\vec{r}, t) [q, H] \psi(\vec{r}, t) d^3r \\ &= \langle [q, H] \rangle \end{aligned}$$

Ehrenfests teorem, som skulle vises!

b) Fra eksempel 5.2 (side 97 i verket):

$$[H, P] = i\hbar \frac{\partial V}{\partial x}$$

Så hvis vi spesialisierer Ehrenfests teorem til $1D$:

$$\frac{\partial}{\partial t} \langle p \rangle = \frac{1}{i\hbar} (-1) \langle [H, P] \rangle$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \langle p \rangle = \left\langle -\frac{\partial V}{\partial x} \right\rangle \quad (\text{som skulle vises})$$

Klassisk:

Høyre side = kraft ; venstre side = $\frac{\partial}{\partial t} mv$;
så dette må være impulsloven.

5.8operator T :

$$T = \alpha Q^+ Q, \quad \alpha \text{ reell, } Q \text{ ikke nødvendigvis hermitesk.}$$

$$\begin{aligned} T^+ &= (\alpha Q^+ Q)^+ \\ &= \alpha Q^+ (Q^+)^+ \\ &= \alpha Q^+ Q \\ &= T \end{aligned}$$

T altså hermitesk! (kan det virkelig være så enkelt...)

5.10

vi har

$$[P, Q] = Q$$

$$P\psi = p\psi$$

Prøv:

$$[P, Q]\psi = Q\psi$$

$$P(Q\psi) - \underbrace{Q(P\psi)}_{pQ\psi} = Q\psi$$

$$P(Q\psi) = (1+p)(Q\psi)$$

~~Dette~~ Dette resultatet ser lettere selvsagt ut. Men husk at p er egenverdi som tilsvarende ψ , mens P i nedste oppgave projiserer ut egenverdien $(1+p)$ for egenfunksjonen $Q\psi$!