

TFY4108 Fysikk

Tips for øving 11

- Oppgåvene i denne øvinga dreiar seg om ein partikkel i ein uendeleg djup potensialbrønn (“partikkel i boks”). Dei stasjonære tilstandane $\Psi_n(x, t) = \psi_n(x)e^{-iE_nt/\hbar}$ ($n = 1, 2, 3, \dots$) for dette problemet har romleg bølgefunksjon

$$\psi_n(x) = \begin{cases} \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) & \text{for } 0 \leq x \leq L, \\ 0 & \text{for } x \leq 0 \text{ og } x \geq L \end{cases} \quad (1)$$

og energi

$$E_n = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mL^2} n^2. \quad (2)$$

Her er L breidda på brønnen og m er massen til partikkelen. Funksjonane $\{\psi_n(x)\}$ er ortonormale, dvs.

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \psi_n^*(x) \psi_m(x) = \begin{cases} 1 & \text{for } m = n \\ 0 & \text{for } m \neq n \end{cases} \equiv \delta_{n,m}. \quad (3)$$

- Uvissa for ein generell variabel F kan uttrykkjast som $\Delta F = \sqrt{\langle F^2 \rangle - \langle F \rangle^2}$. Formlar for $\langle x \rangle$, $\langle p \rangle$, $\langle x^2 \rangle$ og $\langle p^2 \rangle$ i generelle tilstandar $\Psi(x, t)$ er diskuterte i kap. 3 og 4 i dei supplerande notata om kvantemekanikk (sjå lenke i forelesingsplanen).

Oppgåve 1.

(a)-(g) Utrekninga av integrala kan gjerast på forskjellige måtar. Kan f.eks. skifte variabel til $y = n\pi x/L$ og deretter bruke diverse oppgitte formalar (sjå under).

(a) Oppgitt: $\int dy y \sin^2 y = \frac{1}{8}[2y(y - \sin 2y) - \cos 2y] + \text{konstant}$.

(b) Oppgitt: $\sin 2y = 2 \sin y \cos y$.

(c) Oppgitt: $\int dy y^2 \sin^2 y = \frac{1}{24}[4y^3 + (3 - 6y^2) \sin 2y - 6y \cos 2y] + \text{konstant}$.

(e) Sjå spesielt på korleis sannsynlegheitstettleiken $|\psi_n(x)|^2$ endrar seg ved kantane av boksen når n aukar.

(g) Bruk f.eks. at $(2/L) \int_0^L dx \sin^2(n\pi x/L) = 1$ (som kjem frå normeringskravet på dei stasjonære tilstandane, dvs. tilfellet $n = m$ i (3)).

Oppgåve 2.

(a) Utrekninga blir enklast ved å gjere bruk av likning (3).

(c) Her er det lov å bruke resultatet frå oppgåve 1a, der du skulle ha funne at forventningsverdien til x i alle stasjonære tilstandar for partikkel i boks er $L/2$, m.a.o. $\int_{-\infty}^{\infty} dx x |\psi_n(x)|^2 = L/2$. Du vil måtte rekne ut eit integral i det tidsavhengige leddet, t.d. ved å bruke $\int dy y \sin y \sin 2y = \frac{2}{3}y \sin^3 y + \frac{1}{2} \cos y - \frac{1}{18} \cos 3y + \text{konstant}$.

(d) Du kan finne $\langle p \rangle$ frå det generelle uttrykket $\langle F \rangle = \int dx \Psi^*(x, t) \hat{F} \Psi(x, t)$ for ein forventningsverdi og bruke $\hat{p} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$. Men sidan du allereie har rekna ut $\langle x \rangle$ som funksjon av t i (c), er det mykje mindre arbeid å finne $\langle p \rangle$ vha. Ehrenfests teorem, dvs. $\langle p \rangle = m \frac{d\langle x \rangle}{dt}$.

(e) Eikvar løysing av TASL kan skrivast på forma $\Psi(x, t) = \sum_n c_n \psi_n(x) e^{-iE_nt/\hbar}$. Bruk dette til å identifisere verdiane av c_n her. Sannsynlegheiten for å måle verdien E_n er $|c_n|^2$.

(f) Sidan du allereie skal ha identifisert sannsynlegheitene $|c_n|^2$ i (e) er det lettast å finne $\langle E \rangle$ ved å bruke $\langle E \rangle = \sum_n E_n |c_n|^2$.