

תרגיל בית 7

תורת ההפרעות I

חומר קריאה: J. J. Sakurai, *Modern Quantum Mechanics* (2nd edition), Sections 5.1-5.2

1. חלקיק בעל מסה m נמצא בפוטנציאל הרמוני עם הפרעה

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}kx^2 + \frac{1}{2}k'x^2 \equiv H_0 + \frac{1}{2}k'x^2$$

התייחסו לאיבר $\frac{1}{2}k'x^2$ כהפרעה.

(א) חשבו את התיקון מסדר ראשון $\Delta E_n^{(1)}$ לרמת האנרגיה $E_n^{(0)}$ של H_0 .

(ב) חשבו את התיקון מסדר שני $\Delta E_0^{(2)}$ לאנרגיית מצב היסוד.

(ג) השוו את התוצאות שקיבלתם עם הפתרון המדויק. תחת אילו תנאים נאמר שהקירוב מסדר ראשון הוא מספיק טוב?

2. (שאלת חובה)

חלקיק טעון מאולץ לנוע על פני כדור בעל רדיוס R תחת השפעת שדה חשמלי קבוע. ההמילטוניאן הוא

$$H = \frac{L^2}{2MR^2} + q\mathcal{E}z$$

חשבו את האנרגיות של חמשת המצבים בעלי $\ell = 2$ בסדר ראשון ושני ב- $q\mathcal{E}$.
(אם פתרתם יותר משני אינטגרלים פשוטים אתם לא בכיוון!)

3. (הכנה לשאלה 4) נסמן ב- \mathcal{P}_x את אופרטור השיקוף ביחס למישור $x = 0$.

$$\mathcal{P}_x \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \mathcal{P}_x^{-1} = \begin{pmatrix} -x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

(א) הראו באופן מפורש שהאופרטור המבצע פעולה זו הוא

$$\mathcal{P}_x = \mathcal{R}_{\hat{x}}(\pi) \mathcal{P}$$

כאשר \mathcal{P} הוא אופרטור השיקוף ביחס לראשית ו- $\mathcal{R}_{\hat{x}}(\phi)$ הוא אופרטור הסיבוב סביב ציר \hat{x} בזווית ϕ .

(ב) חשבו את $\mathcal{P}_x L_z \mathcal{P}_x^{-1}$ והראו שמתקיים $L_z \mathcal{P}_x = -\mathcal{P}_x L_z$

(ג) הראו כי עבור מצב תנע זוויתי $|\ell, m\rangle$ מתקיים

$$\mathcal{P}_x |\ell, m\rangle = |\ell, -m\rangle$$

4. אטום מימן נתון תחת השפעת שדה חשמלי אחיד וחלש $\mathbf{E} = -\varepsilon_0 \hat{z}$ (התעלמו מספין). נסמן את ההפרעה ב- $V = e\varepsilon_0 z$ כך שההמלטוניאן המלא הוא

$$H = H_0 + V = \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{r} + e\varepsilon_0 z$$

(א) הראו כי האופרטורים L_z ו- \mathcal{P}_x (מהתרגיל הקודם) מתחלפים עם ההמילטוניאן. האם L^2 מתחלף עם ההפרעה?

(ב) נסמן ב- $|E, m\rangle$ את המצבים העצמיים המשותפים של H ו- L_z כך שמתקיים

$$\begin{cases} H |E, m\rangle = E |E, m\rangle \\ L_z |E, m\rangle = \hbar m |E, m\rangle \end{cases}$$

השתמשו בסימטריות מסעיף (א) כדי להוכיח שאם המצב $|E, m\rangle$ הוא מצב עצמי של H עם אנרגיה E אז גם המצב $|E, -m\rangle$ הוא מצב עצמי של H עם אותה האנרגיה. כלומר, המצבים $|E, \pm m\rangle$ מנוונים.

(ג) הסבירו באמצעות הסעיף הקודם את התוצאה שקיבלתם בהרצאה עבור פיצול רמת האנרגיה $n = 2$.

כעת נתמקד ברמת האנרגיה $n = 3$ של אטום המימן.

(ד) האם שדה בגודל $\varepsilon_0 \approx 10^4 \text{ V/cm}$ יכול להיחשב כהפרעה קטנה לצורך חישוב התיקון מסדר ראשון לרמת האנרגיה $E_3^{(0)}$?

(ה) השתמשו בתוצאה מסעיף (ב) כדי לקבוע מהו מספר רמות האנרגיה המקסימלי אליו יכולה להתפצל הרמה $n = 3$ תחת ההפרעה הנתונה.

(ו) כתבו את ההצגה המטריצית של ההפרעה בבסיס $|n\ell m\rangle$ עבור תת-המרחב $n = 3$. כלומר חשבו את אלמנטי המטריצה $\langle 3\ell' m' | V | 3\ell m \rangle$. **אין צורך לפתור אינטגרלים**, השתמשו בתוצאות האינטגרלים המצורפים לתרגיל.

(הדרכה: השתמשו בשיקולי זוגיות ובעובדה ש- $[L_z, z] = 0$ כדי להחליט אילו אלמנטי מטריצה לא מתאפסים. כתבו את $z = r \cos \theta$ וסדרו את הבסיס כך שתתקבל מטריצת בלוקים. **התשובה הסופית נמצאת בדף הבא.**)

(ז) חשבו את התיקונים מסדר ראשון לרמת האנרגיה $E_3^{(0)}$. מהו הניוון של כל אחת מהרמות? האם הפיצול של $E_3^{(0)}$ תואם את מה שחזיתם משיקולי סימטריה? (שימו לב שכל המצבים בתת מרחב $n = 3$ מנוונים. עליכם ללכסן את ההפרעה בתת מרחב המנוון כדי למצוא את פיצול הרמות.)

נתונים האינטגרלים הבאים:

$$\begin{aligned} \alpha &= \int_0^\infty R_{3,0}(r) \frac{r}{a_0} R_{3,1}(r) r^2 dr \int Y_0^{(0)*}(\theta, \varphi) \cos \theta Y_0^{(1)}(\theta, \varphi) d\Omega = -3\sqrt{6}/2 \\ \beta &= \int_0^\infty R_{3,1}(r) \frac{r}{a_0} R_{3,2}(r) r^2 dr \int Y_0^{(1)*}(\theta, \varphi) \cos \theta Y_0^{(2)}(\theta, \varphi) d\Omega = -3\sqrt{3} \\ \gamma &= \int_0^\infty R_{3,1}(r) \frac{r}{a_0} R_{3,2}(r) r^2 dr \int Y_1^{(1)*}(\theta, \varphi) \cos \theta Y_1^{(2)}(\theta, \varphi) d\Omega = -9/2 \end{aligned}$$

הדרכה לסעיף (ו), שאלה 4:

במקום הסידור הרגיל של הבסיס $|\ell m\rangle$ לפי ℓ ,

$$\left\{ \underbrace{\{|0,0\rangle\}}_{\ell=0}, \underbrace{\{|1,1\rangle, |1,0\rangle, |1,-1\rangle\}}_{\ell=1}, \underbrace{\{|2,2\rangle, |2,1\rangle, |2,0\rangle, |2,-1\rangle, |2,-2\rangle\}}_{\ell=2} \right\}$$

סדרו את הבסיס לפי m (זאת מפני שההפרעה מלוכסנת בבסיס $|m\rangle$ כי z מתחלף עם L_z , אבל $[z, L^2] \neq 0$ באופן הבא:

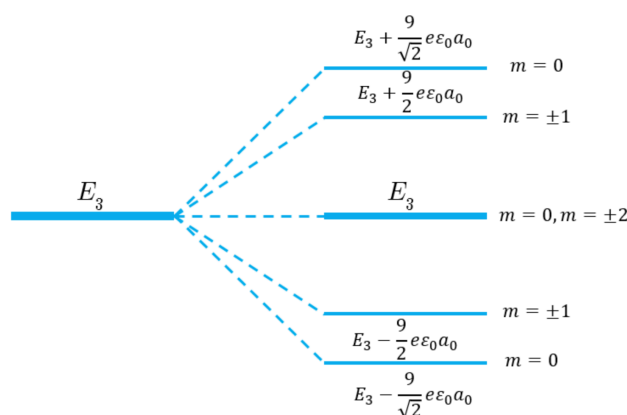
$$\left\{ \underbrace{\{|0,0\rangle, |1,0\rangle, |2,0\rangle\}}_{m=0}, \underbrace{\{|1,1\rangle, |2,1\rangle\}}_{m=1}, \underbrace{\{|1,-1\rangle, |2,-1\rangle\}}_{m=-1}, \underbrace{\{|2,2\rangle\}}_{m=2}, \underbrace{\{|2,-2\rangle\}}_{m=-2} \right\}$$

לכאורה אנחנו אמורים לקבל מטריצה עם $9^2 = 81$ רכיבים. אך כללי הברירה של זוגיות והסימטריה בבעיה מביאים אותנו לחישוב 3 איברים בלבד! (אלה הם האינטגרלים α, β, γ הנתונים בשאלה). המטריצה המלאה אמורה להראות כך: (באדום הבלוקים הרלוונטים, כמובן שאין צורך לכתוב את כל המטריצה הגדולה, אלא רק את שתי המטריצות שלא מתאפסות. העבודה מסתכמת בלכסון שתי מטריצות בלבד! 2×2 ו- 3×3)

$$V = e\varepsilon_0 a_0 \begin{pmatrix} \langle 0,0| & |0,0\rangle & |1,0\rangle & |2,0\rangle & |1,1\rangle & |2,1\rangle & |1,-1\rangle & |2,-1\rangle & |2,2\rangle & |2,-2\rangle \\ \langle 1,0| & 0 & \alpha & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \langle 2,0| & \alpha^* & 0 & \beta & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \langle 1,1| & 0 & 0 & 0 & 0 & \gamma & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \langle 2,1| & 0 & 0 & 0 & \gamma^* & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \langle 1,-1| & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \gamma & 0 & 0 \\ \langle 2,-1| & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \gamma^* & 0 & 0 & 0 \\ \langle 2,2| & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ \langle 2,-2| & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$\varepsilon_0 = 0$

$\varepsilon_0 \neq 0$



בהצלחה!