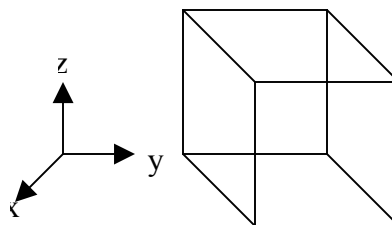


חלקיק בקופסא תלת מימדית:

$$0 \leq x \leq a$$

$$0 \leq y \leq b$$

$$0 \leq z \leq c$$



משוואת שרדינגר הכללית הינה $\hat{H}\Psi = E\Psi$, כאשר במקרה הנ"ל פונקציית הגל תלויה בשלושה משתנים, בשלוש קואורדינאטות שונות, $\Psi(x, y, z)$. המילטוניאן גם כן תלוי בשלושת הקואורדינאטות:

$$\hat{H} = \hat{T} + \hat{V} = \frac{1}{2m}(\hat{P}_x^2 + \hat{P}_y^2 + \hat{P}_z^2) = -\frac{\hbar^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right)$$

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m}\hat{\nabla}^2 \text{ כאשר } \hat{\nabla}^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

אם כך ניתן לרשום את המילטוניאן כסכום של המילטוניאנים בלתי תלויים:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right) \rightarrow \hat{H} = \hat{H}(x) + \hat{H}(y) + \hat{H}(z)$$

אם קיים המילטוניאן שניתן לרשום אותו כסכום של המילטוניאנים בלתי תלויים, הרי שפונקציית הגל תהיה מכפלה של פונקציות בלתי תלויות: $\Psi = X(x)Y(y)Z(z)$. לעיקרון זה נקרא הפרדת משתנים. נציב פונקציית גל זו במשוואת שרדינגר:

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\left(Y(y)Z(z)\frac{d^2X}{dx^2} + X(x)Z(z)\frac{d^2Y}{dy^2} + X(x)Y(y)\frac{d^2Z}{dz^2}\right) = EX(x)Y(y)Z(z)$$

נחלק את שני אגפי המשוואה ב- Ψ :

$$\frac{\hbar^2 X''(x)}{2m X(x)} - \frac{\hbar^2 Y''(y)}{2m Y(y)} - \frac{\hbar^2 Z''(z)}{2m Z(z)} = E$$

קיבלנו סכום של שלושה איברים שכל אחד תלוי במשתנה אחר. על מנת ששוויון זה יתקיים כל איבר צריך להיות שווה לקבוע. נסמן את הקבוע של כל אחד מהאיברים ב- E_x, E_y, E_z עבור האיבר הראשון, השני, והשלישי בהתאמה. נרשום כל משוואה התלויה במשתנה יחיד בנפרד:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} X''(x) = E_x X(x) \quad 0 \leq x \leq a$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} Y''(y) = E_y Y(y) \quad 0 \leq y \leq b$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} Z''(z) = E_z Z(z) \quad 0 \leq z \leq c$$

למעשה קיבלנו 3 משוואות של חלקיק בקופסא חד מימדית ולכן האנרגיה הכוללת תהיה סכום של

$$: E_x + E_y + E_z = E \quad \text{שלוש האנרגיות}$$

$$X(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \quad E_{n_x} = \frac{h^2 n_x^2}{8ma^2}$$

$$Y(y) = \sqrt{\frac{2}{b}} \sin\left(\frac{n_y \pi y}{b}\right) \quad E_{n_y} = \frac{h^2 n_y^2}{8mb^2}$$

$$Z(z) = \sqrt{\frac{2}{c}} \sin\left(\frac{n_z \pi z}{c}\right) \quad E_{n_z} = \frac{h^2 n_z^2}{8mc^2}$$

$$\Psi(x, y, z) = \sqrt{\frac{8}{abc}} \sin\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{n_y \pi y}{b}\right) \sin\left(\frac{n_z \pi z}{c}\right) \quad \text{ומכאן שפונקציית הגל שלנו היא:}$$

$$E_{n_x n_y n_z} = \frac{h^2}{8m} \left[\left(\frac{n_x}{a}\right)^2 + \left(\frac{n_y}{b}\right)^2 + \left(\frac{n_z}{c}\right)^2 \right] \quad \text{והאנרגיה הכללית של המערכת היא:}$$

לכל דרגת חופש יש מספר קוונטי אחד!

האנרגיה הכי נמוכה, אנרגיית מצב היסוד היא כאשר $n_x = n_y = n_z = 1$, זו תקרא אנרגיית האפס וערכה:

$$E_{1,1,1} = \frac{h^2}{8m} \left(\frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2} + \frac{1}{c^2} \right)$$

נבחן את המקרה בו $a=b=c \equiv a$:

$$E_{n_x n_y n_z} = \frac{h^2}{8ma^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)$$

לעיתים עבור מצבים שונים של המערכת אנו מקבלים את אותו ערך אנרגיה. לתופעה זו קוראים **ניוון**. ניתן להפריד בין שני מקרים של ניוון:

1. ניוון לא מקרי, זהו למעשה מספר המצבים באנרגיה נתונה. להלן טבלה להמחשה:

אנרגיה $\frac{h^2}{8ma^2}$	מספר המצבים (ניוון)	n_x	n_y	n_z
3	1	1	1	1
6	3	2	1	1
		1	2	1
		1	1	2
9	3	2	2	1
		2	1	2
		1	2	2
11	3	3	1	1
		1	3	1
		1	1	3
12	1	2	2	2

כשהאנרגיה עולה בד"כ הניוון גדל.

2. ניוון מקרי- ניוון שנוצר באופן מקרי לגמרי בניגוד לקודמים. לדוגמה המצב בו המספרים הקוונטיים הם 5,5,2 זהו באנרגיה למצב בו המספרים הקוונטיים הם 4,4,1 וערך האנרגיה הוא 33.

נחזור ונדגיש כי כאשר יש בפנינו בעיה רב מימדית ננסה ונראה אם ניתן לתאר את המערכת ע"י המילטוניאן שניתן לפרק את ההמילטוניאן לסכום של המולטוניאנים התלויים בפחות משתנים, ופונקציית גל שהיא מכפלה של פונקציות, ואז האנרגיה מתקבלת כסכום של אנרגיות של כל דרגת חופש.

אופרטור האנרגיה הוא אופרטור לינארי, ומשוואת שרדינגר היא משוואת ערך עצמי לינארית וכן אנו מחפשים את הפתרונות הבלתי תלויים לינארית.

נחשב כעת את עיקרון אי הוודאות עבור מודל זה כלומר מהם $\Delta x \Delta P_x$, $\Delta y \Delta P_y$, $\Delta z \Delta P_z$ (כפי שעשינו עבור חלקיק בקופסא חד מימדית). נניח כי $\Delta x = a$, $\Delta y = b$, $\Delta z = c$ ונחשב את Δp

מהשונויות: $\Delta p = \left(\langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2 \right)^{1/2}$. נחשב תחילה את ערך התנע הממוצע עבור ציר x :

$$\langle \hat{p}_x \rangle = \frac{2}{a} \int_0^a \sin\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \left[-i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \sin\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \right] dx = i\hbar \frac{2}{a} \int_0^a \sin\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{n_x \pi x}{a}\right) \frac{n_x \pi}{a} dx$$

$$\langle \hat{p}_x \rangle = \frac{i\hbar n_x \pi}{a^2} \int_0^a \sin\left(\frac{2n_x \pi x}{a}\right) dx = -\frac{i\hbar}{a^2} n_x \pi \frac{a}{2n\pi} \cos\left(\frac{2n_x \pi x}{a}\right) \Big|_0^a = 0$$

נחשב את הערך הממוצע של התנע בריבוע:

$$\langle P_x^2 \rangle = \int \Psi^*(x, y, z) \left(-\hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) \Psi(x, y, z) d\tau$$

נציב את פונקציית הגל שלנו:

$$\begin{aligned} \langle P_x^2 \rangle &= \int_0^a dx \int_0^b dy \int_0^c dz X(x) Y(y) Z(z) \left(-\hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) X(x) Y(y) Z(z) \\ &= \int_0^a X(x) \left(-\hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) X(x) dx \int_0^b Y(y) Y(y) dy \int_0^c Z(z) Z(z) dz = -\hbar^2 \int_0^a X(x) X''(x) dx \end{aligned}$$

מכיוון ופונקציות הגל של מודל זה כולן מנורמלות, האיברים $\int_0^b Y(y) Y(y) dy$, $\int_0^c Z(z) Z(z) dz$

$$\langle P_x^2 \rangle = \int_0^a X(x) \left(-\hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) X(x) dx \quad \text{שויים לאחד. נשאר לחשב את האינטגרל:}$$

נצל את העובדה ש- $\langle \hat{p}^2 \rangle = 2mE_n$ ולכן:

$$\langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{\hbar^2 n^2}{4a^2} \rightarrow \Delta p = \left(\frac{\hbar^2 n^2}{4a^2} - 0 \right)^{1/2} = \frac{\hbar n}{2a} \rightarrow \Delta x \Delta p = \frac{\hbar n}{2} = \pi \hbar n$$

מכאן ניתן לראות כי החישובים של שלוש המשוואות הראשונות הם כולם כשל חישובים של חד מימד.

$$\Delta x \Delta P_x = \frac{n_x \hbar}{2}, \quad \Delta y \Delta P_y = \frac{n_y \hbar}{2}, \quad \Delta z \Delta P_z = \frac{n_z \hbar}{2}$$

אם נרצה לחשב את אי הוודאות באלמנטים מעורבים לדוגמת $\Delta x \Delta p_y$ יהיה צורך להשתמש בתאוריה סטטיסטית רב מימדית ולא חד מימדית כפי שעשינו עד עכשיו. במקרה הפרטי שלנו אין קורלציה בין המימדים ולכן אלמנטים מעורבים מסוג זה שווים לאפס.

$$[A, B] = 0 \quad \Rightarrow \quad \Delta A \Delta B = 0 \quad : \text{כלומר נרצה להוכיח כי:}$$

טענות:

1. אם $[A, B] = 0$ וגם $A\Psi = a\Psi$ אזי $\Phi = B\Psi$ גם פונקציה עצמית של A עם אותו ערך עצמי a .

$$A\Psi = a\Psi \cdot B_{left} \rightarrow BA\Psi = Ba\Psi = aB\Psi \rightarrow AB\Psi = aB\Psi$$

$$\Phi = B\Psi \rightarrow A\Phi = a\Phi$$

$$\int \Psi_1^* B\Psi_2 d\tau = 0 \quad \text{אז} \quad A\Psi_2 = a\Psi_2 \quad \text{וגם} \quad A\Psi_1 = a\Psi_1 \quad \text{ואם} \quad [A, B] = 0 \quad \text{אם} \quad 2.$$

$$AB - BA = 0 \rightarrow \int \Psi_1^* (AB - BA)\Psi_2 d\tau = 0$$

$$\int \Psi_1^* (AB - BA)\Psi_2 d\tau = \int \Psi_1^* (a_1 B - B a_1)\Psi_2 d\tau = (a_1 - a_2) \int \Psi_1^* B\Psi_2 d\tau = 0$$

טענה זו נכונה אם ורק אם שני הערכים העצמיים שונים זה מזה.

3. אם $[A, B] = 0$ אז ניתן למצוא בסיס בו גם A וגם B אלכסוניים. כלומר יש פונקציות עצמיות של A

שהן פונקציות עצמיות של B . כלומר:

$$A\varphi_n = a_n \varphi_n \quad \text{אם}$$

$$B\varphi_n = b_n \varphi_n \quad \text{מתקיים גם}$$

$$\langle \varphi_n / B / \varphi_m \rangle = 0 \quad n \neq m \quad \text{צריך להראות כי}$$

$$\int \varphi_n^* B \varphi_m d\tau = 0 \quad n \neq m$$

$$\int \varphi_m^* A \varphi_n d\tau = 0 \quad n \neq m$$

$$\int \varphi_m^* A \varphi_n d\tau = a_n \int \varphi_m \varphi_n d\tau = 0$$

$$A_{mn} = \int \varphi_m^* A \varphi_n d\tau = \begin{pmatrix} a_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \cdot & & \vdots \\ \cdot & & \cdot & 0 \\ 0 & \cdot & & a_n \end{pmatrix} \rightarrow B_{mn} = \int \varphi_m^* B \varphi_n d\tau = \begin{pmatrix} b_1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & \cdot & & \vdots \\ \cdot & & \cdot & 0 \\ 0 & \cdot & & b_n \end{pmatrix}$$

לשני אופרטורים חילופיים יש אותם פונקציות עצמיות.

אם $[A, B] = 0$ קיים בסיס של פונקציות עצמיות גם של A וגם של B .

אם ניקח מערכת במצב עצמי φ_n וזהו מצב עצמי של A וגם של B אז התוצאה תמיד תהיה a_n, b_n בלי אי וודאות. אם ניקח מערכת במצב עצמי φ_n וזהו מצב עצמי של A אך לא של B , עבור A נקבל תמיד את a_n ועבור B נקבל ערכים עצמיים שונים ויש לנו אי וודאות.

ולכן כאשר שואלים אותנו מה ערך המכפלה $\Delta x \Delta P_y$ נבדוק את חילופיות האופרטורים:

$$\left[x, -i\hbar \frac{\partial}{\partial y} \right] = x \left(-i\hbar \frac{\partial}{\partial y} \right) + i\hbar \frac{\partial}{\partial y} x = 0$$

אם האופרטורים חילופיים, אז אין ביניהם אי וודאות.