

(2) "וקטור צמוד" Bra: $\langle \psi | \equiv |\psi\rangle^\dagger - Bra$

$\langle a\psi | = a^* \langle \psi |$

(3) מכפלה: BraKet: $\langle \psi | \phi \rangle \equiv (|\psi\rangle, |\phi\rangle)$

$\langle \psi | T | \phi \rangle = \langle \phi | T^\dagger | \psi \rangle^*$

(4) אופרטור הרמיטי: $\langle \psi | T | \phi \rangle^* = \langle \phi | T | \psi \rangle$

(5) ייצוג מטריצוני של אופרטור בבסיס $\{|U_n\rangle\}$: $T_{ij} = \langle U_i | T | U_j \rangle$

(6) שלמות הבסיס $\{|U_n\rangle\}$: $\sum_n |U_n\rangle \langle U_n| = I$

מרחבי מכפלה פנימית:

(1) $(u, v) = (v, u)^* = u^\dagger v$

(2) ליניאריות באיבר השני: $(u, \alpha v_1 + \beta v_2) = \alpha (u, v_1) + \beta (u, v_2)$

אנטי לינאריות משמאל: $(\alpha u_1 + \beta u_2, v) = \alpha^* (u_1, v) + \beta^* (u_2, v)$

(3) אופרטור צמוד: $(u, Tv) = (T^\dagger u, v)$, $(T^\dagger)_{ij} = T_{ji}^*$

(4) תכונות צמוד הרמיטי: $(T^\dagger)^\dagger = T$, $(\alpha T)^\dagger = \alpha^* T^\dagger$

$(T + S)^\dagger = T^\dagger + S^\dagger$, $(TS)^\dagger = S^\dagger T^\dagger$

(5) סיווג אופרטורים: (א) נורמלי: $TT^\dagger = T^\dagger T$

(ב) הרמיטי: $T^\dagger = T$ (ואז iT הוא אנטי הרמיטי)

(ג) אנטי הרמיטי: $T^\dagger = -T$

(ד) אוניטרי: $T^\dagger = T^{-1}$ (ווקטורי העמודות אי"ט).

תכונות ספקטראליות של אופרטורים:

(א) אופרטור נורמלי תמיד לכסין והייע שלו אי"ג.

(ב) עבור אופרטור הרמיטי העייע תמיד ממשיים.

(ג) עבור אופרטור אנטי הרמיטי העייע מדומים טהורים.

(ד) עבור אופרטור אוניטרי העייע נמצאים על $|z|=1$.

פונקצית דלתא $\delta(x)$:

(1) הגדרה: $\delta^\varepsilon(x) = \begin{cases} 1/\varepsilon, x \in [-\varepsilon/2, \varepsilon/2] \\ 0, otherwise \end{cases}$

(2) אינטגרציה: $\int_a^b \delta^\varepsilon(x) dx = \begin{cases} 1, a \leq -\varepsilon/2, b \geq \varepsilon/2 \\ 0, a \leq b \leq -\varepsilon/2 \text{ or } b \geq a \geq \varepsilon/2 \end{cases}$

(3) $\int_a^b \delta^{(n)}(x-x_0) \cdot f(x) dx = \begin{cases} (-1)^n f^{(n)}(x_0), x_0 \in [a, b] \\ 0, x_0 \notin [a, b] \end{cases}$

(4) $\delta(cx) = \frac{1}{|c|} \delta(x)$, $\delta(x) = \delta(-x)$

(5) $\delta(g(x)) = \sum_i \frac{1}{|g'(x_i)|} \delta(x-x_i)$ | $g(x_i) = 0, g'(x_i) \neq 0$

(6) $\Theta(x) = \int_{-\infty}^x \delta(x-x_0) dx = \begin{cases} 0, x < x_0 \\ 1, x > x_0 \end{cases} \rightarrow \frac{d\Theta(x)}{dx} = \delta(x)$

(7) התמרת פורייה: $\delta(x-x_0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(ik(x-x_0)) dk$

מדידות קוונטיות:

(1) אופרטור הרמיטי (מדיד) עם עייע (ממשיים - גדלים פיזיקאליים)

$A|\varphi_n\rangle = a_n|\varphi_n\rangle$ (כאשר $\{|\varphi_n\rangle\}$ אי"ט).

עבור $|\psi\rangle$ שאינו מייע של A מתקיים $|\psi\rangle = \sum_n \alpha_n |\varphi_n\rangle$ אזי נמדוד a_n

בהסתברות $|\alpha_n|^2$ (ולאחר המדידה יש קריסה לערך הנמדד).

(2) ערך תוחלת של מדידות: $\langle \psi | A | \psi \rangle = \langle A \rangle_\psi = \sum_n |\alpha_n|^2 a_n$

(3) הטלה: אם נמצאים במצב $|A\rangle$ מה ההסתברות למדוד מצב $|B\rangle$?

מגדירים אופרטור הטלה על מצב $|B\rangle$: $P_B = BB^\dagger = |B\rangle \langle B|$

ואז לפי (2) מתקיים: $\langle P_B \rangle_A = \langle A | P_B | A \rangle = \langle A | B \rangle \langle B | A \rangle = |\langle A | B \rangle|^2$

קבועים:

ערך	תיאור
$[Joul \cdot Sec]$ 6.626E-34	קבוע פלנק h
$[Joul \cdot Sec]$ 1.054E-34	\hbar
$[Meter / Sec]$ C=3E8	מהירות האור
$[C]$ $q_e = -1.602E-19$	מטען אלקטרון
$[Kg]$ $m_e = 9.11E-31$	מסת אלקטרון
$[Kg]$ $m_p = 1.672E-27$	מסת פרוטון
$[Kg]$ $m_n = 1.674E-27$	מסת נויטרון
$1eV = 1.602 \cdot 10^{-19} Joul$	עבודה / אנרגיה
$1Watt = 1Joul / Sec$	הספק
$[A \cdot eV]$ $hc = 12,400$	hc
$[A \cdot eV]$ $\hbar c = 1,973$	$\hbar c$
$[A]$ $\lambda_c = \frac{h}{m_e c} = 0.024$	אורך גל קומפטון
$\alpha = 1/137$	קבוע המבנה הדק
$[A]$ $a_0 = 0.529$	רדיוס בוהר
$[eV]$ $R_H = 13.6$	קבוע רידברג למימן
$[MeV]$ $m_e c^2 = 0.511$	מסת מנוחה אלקטרון
$[MeV]$ $m_p c^2 = 938.3$	מסת מנוחה פרוטון
$[MeV]$ $m_n c^2 = 939.6$	מסת מנוחה נויטרון

קומוטטורים:

(1) הגדרה: $[A, B] = AB - BA = -[B, A]$

(2) תכונות:

$[A, (B+C)] = [A, B] + [A, C]$

$[A, B]^\dagger = [B^\dagger, A^\dagger]$

$[AB, C] = A[B, C] + [A, C]B$

$[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$

(3) זהות יעקובי: $[A, [B, C]] + [B, [C, A]] + [C, [A, B]] = 0$

(4) אם A, B מתחלפים עם $[A, B]$ אזי: (א) $[A, f(B)] = [A, B] f'(B)$

(ב) $e^A e^B = e^{A+B} e^{0.5[A, B]}$

(5) התפתחות אופרטור בזמן: $\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle + \left\langle \frac{dA}{dt} \right\rangle$

(6) פיתוח לטור: $e^A B e^{-A} = B + [A, B] + \frac{1}{2!} [A, [A, B]] + \dots$

טרנספורם פורייה:

$f(x) \rightarrow \tilde{f}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\frac{i}{\hbar} px) f(x) dx$

$\tilde{f}(p) \rightarrow f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(\frac{i}{\hbar} px) \tilde{f}(p) dp$

$\frac{\partial^n f(x)}{\partial x^n} \rightarrow \left(\frac{i}{\hbar} p\right)^n \tilde{f}(p)$; $\frac{\partial^n \tilde{f}(p)}{\partial p^n} \rightarrow \left(-\frac{i}{\hbar} x\right)^n f(x)$

$f(x+x_0) \rightarrow \exp(\frac{i}{\hbar} px_0) \tilde{f}(p)$

$\tilde{f}(p-p_0) \rightarrow \exp(\frac{i}{\hbar} p_0 x) f(x)$

$f(ax) \rightarrow \frac{1}{|a|} \tilde{f}\left(\frac{p}{a}\right)$

טנסור לוי ציוויטה:

$(\vec{A} \times \vec{B})_k = \varepsilon_{ijk} A_i B_j$; $\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{mjk} = \delta_{im} \delta_{jm} - \delta_{in} \delta_{jn}$; $\varepsilon_{ijk} \varepsilon_{mjk} = 2\delta_{im}$

כתיב דיראק:

(1) ייצוג וקטור: $|\varphi\rangle - Ket$

$|a\varphi\rangle = a|\varphi\rangle$

$|T\varphi\rangle = T|\varphi\rangle$

פונקציות גל:

(1) פונקציות גל: $\psi(x) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$

(2) פונקציות צפיפות ההסתברות: $\psi^*(x)\psi(x) = |\psi(x)|^2$

(3) משוואת שרדינגר ("מ"ש"): $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(x,t) = \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x,t) \right) \psi(x,t)$

(א) בהינתן ת"ה $\psi(x,t=0)$ אזי הפתרון נתון ע"י $\psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} g(k) e^{i(kx - \omega t)} dk$

כאשר $g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x,0) e^{-ikx} dx$ הוא טרנספורם פוריה מרחבי של ת"ה $\psi(x,0)$

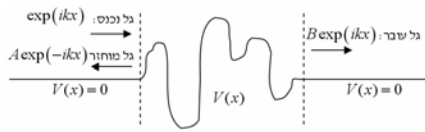
(ב) יחס הדיספרסיה $\hbar\omega(k) = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ נותן את האנרגי הקינטית, ו- $v_g = \frac{d\omega}{dk}, v_{ph} = \frac{\omega}{k}$

(4) אופרטור הזרם: $J(x) \equiv \frac{\hbar}{2mi} \left[\psi^*(x) \frac{\partial}{\partial x} \psi(x) - \psi(x) \frac{\partial}{\partial x} \psi^*(x) \right] = \frac{\hbar}{m} \text{Im} \left\{ \psi^* \frac{\partial}{\partial x} \psi \right\}$

$\frac{\partial}{\partial t} |\psi|^2 + \nabla J = 0$ (פונקציות גל חייבת להיות מרוכבת כדי שיהיה זרם)

(5) מומנט: $\langle X^n \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) x^n \psi(x) dx$

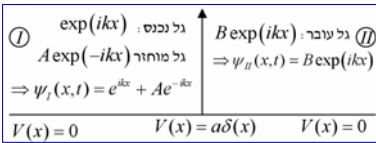
בעיות פיזור לפוטנציאלים בת"ל בזמן ($E > 0$):



(1) כללי: $E - V = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$ אנרגיה קינטית

(א) מקדם החזרה: $R = \frac{J_R}{J_{in}} = |A|^2$ (ב) מקדם העברה: $T = \frac{J_T}{J_{in}} = |B|^2 \frac{q}{k}$

(ג) שימור הסתברות: $1 = T + R$



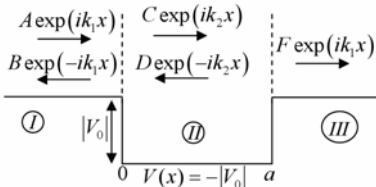
(2) פיזור מפונקציות $\delta(x)$:

(א) רציפות $\psi(x)$ ב- $x=0$

(ב) דרישה על הנגזרות מקבלים מאינטגרציה על מ"ש:

$\psi'(0_+) - \psi'(0_-) = \frac{2ma}{\hbar^2} \psi(0) \Rightarrow ik(B-1+A) = \frac{2ma}{\hbar^2} B$

(3) פיזור מבור מלבני:



מצבים קשורים:

(1) הנורמה מוגדרת: $1 = \int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx \Rightarrow \psi(x) \rightarrow 0$ as $|x| \rightarrow \infty$

(2) מצבים קשורים הם מ"ש של מ"ש בזמן $H\phi_n = E_n\phi_n$ והם מוגדרים ודיסקרטיים (סופיים או אינסופיים).

(3) פתרון כללי תלוי בזמן: $\psi(x,t) = \sum a_n \phi_n \exp(-\frac{it}{\hbar} E_n) | a_n = \int_{-\infty}^{\infty} \phi_n^*(x) \psi(x,0) dx$

(4) א"ג של מצבים עצמיים: $\int_{-\infty}^{\infty} \phi_m^*(x) \phi_n(x) dx = \delta_{mn}$

(5) בור מלבני סופי:



ע"מ לפתור את הבעיה יש לדרוש רציפות פונקציה ונגזרת ("תפירה").

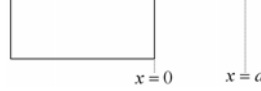
(4) אופרטורי סיבוב והזזה: $\hat{D}(\vec{r}) = \exp\left(i \frac{\vec{r} \cdot \vec{p}}{\hbar}\right); \hat{R}(\vec{\phi}) = \exp\left(i \frac{\vec{\phi} \cdot \vec{L}}{\hbar}\right)$

(5) אופרטורי מדידת מיקום ותנע: $\hat{x} = -\frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial p}; \hat{p} = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x}$

(6) עקרון אי הודאות: $\Delta A \cdot \Delta B \geq \frac{1}{2} |\langle [A, B] \rangle| \Rightarrow [p, x] = \frac{\hbar}{i} \rightarrow \Delta p \cdot \Delta x \geq \frac{\hbar}{2}$

(7) מנהור (קירוב WKB):

$|T|^2 = \exp\left(-\frac{2}{\hbar} \int_{V(x)>E} dx \sqrt{2m(V(x)-E)}\right)$



סטטיסטיקה:

(1) סכום כל ההסתברויות שווה 1: $\Pr(X = x_i) = p_i, \sum_i p_i = 1$

(2) ממוצע/ערך תוחלת: $\bar{X} = \langle X \rangle = \sum_i p_i x_i$

(3) סכום ממוצעים = ממוצע סכומים: $\langle A+B \rangle = \langle A \rangle + \langle B \rangle$

(4) מומנט מסדר n: $\langle X^n \rangle = M_n(X) = \sum_i p_i x_i^n$

(5) שונות / Variance: $(\Delta x)^2 = (stdev(x))^2 = \langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2$

(6) פונקציה סופרת ניסיונות: T הסתברות ההצלחה אזי $T(1-T)^{k-1}$ פונקצית הסתברות ההצלחה בפעם k- וערך התוחלת נתון ע"י $1/T$.

(7) משתנה רציף: (א) צפיפות הסתברות: $f(x)$

(ב) $\Pr(X \in [a, b]) = \int_a^b f(x) dx$

(ג) תנאי נרמול: $\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = 1$

(ד) מומנט: $\langle X^n \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x^n f(x) dx$

רקע ניסיוני לתורת הקוונטים (פיסיקה ח3):

(0) חישובי אנרגיות: (א) ביטוי "יחסותי": $E_0^2 = m^2 c^4 = E^2 - P^2 c^2$

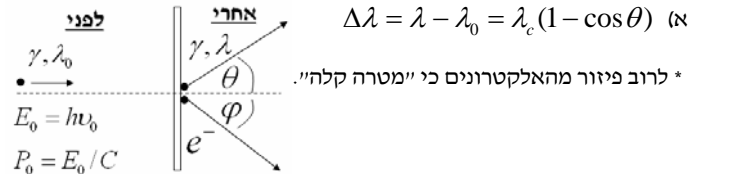
(ב) ביטוי "ניוטוני": $E_k = p^2 / 2m$

(ג) נשתמש בניוטון כאשר: $E_k \ll E_0$

(1) אפקט פוטו אלקטרי (קרינה א"מ גורמת לפליטת אלקטרון ממתכת): W פונקציה עבודה (אנרגיה דרושה לפליטת אלקטרון).

(ב) תדירות סף: $W = E = \hbar \nu$

(2) פיזור קומפטון (אור כחלקיק - פוגע בחומר ומתפזר):



(ב) משימור תנע קווי מקבלים: $\tan(\varphi) = \frac{\lambda_0 \sin(\theta)}{\lambda - \lambda_0 \cos(\theta)}$

(ג) שימור אנרגיה: $\hbar \omega_0 + m_e c^2 = \hbar \omega + \sqrt{(m_e c^2)^2 + (p_e c)^2}$

(ד) כשפותרים פיזור קומפטון, נתונה אנרגיית קשר שעלייה צריך להתגבר. ונתון אורך גל של האור. האנרגיה המכסימלית שהאור יעביר:

$E_k = \hbar c [1/\lambda_0 - 1/(\lambda_0 + \Delta\lambda)]$ at $\Delta\lambda = 180^\circ$

(3) פיזור בראג (פיזור קרינת X מגביש): (א) החזרה בזווית מסוימות מוגברת עפ"י

תנאי בראג: $\sin(\theta) = n \frac{\lambda}{2a}$

(ב) אורך גל דה-ברולי: $\lambda = h/p$

(ג) בנוסף: $\lambda = \frac{2\pi}{k} \rightarrow k = \frac{p}{\hbar}, p = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda} \rightarrow \lambda = \frac{c}{\nu} \rightarrow E = \frac{hc}{\lambda}$

(4) מודל אטום של בוהר: (א) קווינטות של תנ"ז: $L = mvr = n\hbar, n = 1, 2, 3, \dots$

(ב) אנרגיה נפלטת במעברי רמות: $E_n = -\left(\frac{2\pi^2 m_e^4}{h^2}\right) \frac{1}{n^2} = -13.6 eV \cdot \frac{1}{n^2}$

$\psi_{n_x, n_y, n_z} = X_{n_x}(x)Y_{n_y}(y)Z_{n_z}(z)$: מצבים עצמיים (3)

$\Rightarrow |\psi_{n_x, n_y, n_z}\rangle = \frac{(a_x^\dagger)^{n_x} (a_y^\dagger)^{n_y} (a_z^\dagger)^{n_z}}{\sqrt{n_x!} \sqrt{n_y!} \sqrt{n_z!}} |\psi_{0,0,0}\rangle$
 (4) רמת ניוון: $(n+1)(n+2)/2$

תנע זוויתי:

(1) מדידת מצבים עצמיים (א): $L^2 |l, m\rangle = l(l+1)\hbar^2 |l, m\rangle$ $l = 0, 1, 2, \dots$

$L_z |l, m\rangle = m\hbar |l, m\rangle$ $m = -l, -l+1, \dots, l-1, l$ (ב)

(2) אופרטורים סקלריים: $[L_i, r^2] = [L_i, p^2] = [L_i, L^2] = 0$

(3) אופרטורים וקטוריים: $[L_i, B_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} B_k$ $\vec{B} = \{\vec{L}, \vec{p}, \vec{r}\}$

(4) אופרטורי העלאה/הורדה (א) הגדרה: $L_\pm = L_x \pm iL_y$

$L_\pm |l, m\rangle = \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m \pm 1)} |l, m \pm 1\rangle$ (ב)

$L_x = \frac{1}{2}(L_+ + L_-)$, $L_y = \frac{1}{2i}(L_+ - L_-)$ (ג)

$L^2 = L_x L_x + L_y L_y + L_z L_z - \hbar L_z$ (ד)

(5) יחסי חילוף: $[L_+, L_-] = 2\hbar L_z$, $[L_z, L_\pm] = \pm \hbar L_\pm$, $[L^2, L_\pm] = 0$

(6) ייצוג מטריצוני (עבור $l=1$):

$L_x = \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 1 & \\ & & 1 \end{pmatrix}_{(m=1)}^{(m=-1)}$ $L_y = \frac{i\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -1 & & \\ & 1 & \\ & & -1 \end{pmatrix}$ $L_z = \hbar \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 0 & \\ & & -1 \end{pmatrix}$

$L_x^2 = \frac{\hbar^2}{2} \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 2 & \\ & & 1 \end{pmatrix}$ $L_y^2 = \frac{\hbar^2}{2} \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 2 & \\ & & 1 \end{pmatrix}$ $L_z^2 = 2\hbar^2 \begin{pmatrix} 1 & & \\ & 1 & \\ & & 1 \end{pmatrix}$

$(0 \leq \theta \leq \pi, 0 \leq \phi \leq 2\pi)$, Y_{lm} פולינומי לגנדר (7)

(א) א"ג: $\langle l, m | l', m' \rangle = \int_0^\pi d\theta \sin(\theta) \int_0^{2\pi} d\phi Y_{lm}^*(\theta, \phi) Y_{l'm'}(\theta, \phi) = \delta_{mm'} \delta_{ll'}$

(ב) הסתברות: $\text{Pr}(l, m) = |\langle lm | \psi \rangle|^2 = \int_0^\pi r^2 dr \int_{4\pi} d\Omega Y_{lm}^*(\theta, \phi) \psi(r, \theta, \phi)$

(ג) הגדרת מ"ע $|l, -l\rangle$: $Y_{l, -l} = \frac{1}{2^l l!} \sqrt{\frac{(2l+1)!}{4\pi}} \sin^l(\theta) \exp(-il\phi)$

(ד) קשר בין מצבים: $Y_{l, -m} = (-1)^m Y_{lm}^*$

(ה) סימטריה: $Y_{lm}(\pi - \theta, \pi + \phi) = (-1)^l Y_{lm}$

(ו) דוגמאות: $l=0$: $Y_{00} = \sqrt{\frac{1}{4\pi}}$

$l=1$: $Y_{1, \pm 1} = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin(\theta) e^{\pm i\phi}$, $Y_{10} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos(\theta)$

$\Rightarrow \vec{r} = (r \sin \theta \cos \phi, r \sin \theta \sin \phi, r \cos \theta) = r \sqrt{\frac{4\pi}{3}} \begin{pmatrix} Y_{1,-1} - Y_{11} \\ \sqrt{2} \\ i \frac{Y_{11} - Y_{1,-1}}{\sqrt{2}} \\ Y_{10} \end{pmatrix}$

ייצוג דיפרנציאלי:

$L_x = \frac{\hbar}{i} \left(-\sin \phi \frac{\partial}{\partial \theta} - \frac{\cos \phi}{\tan \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$ $L_y = \frac{\hbar}{i} \left(\cos \phi \frac{\partial}{\partial \theta} - \frac{\sin \phi}{\tan \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$ $L_z = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial \phi}$

$L_\pm = \hbar e^{\pm i\phi} \left(\pm \frac{\partial}{\partial \theta} + i \cot \theta \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$ $L^2 = -\hbar^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{1}{\tan \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right)$

(9) לפלסיאן בקואורדינטות כדוריות: $\nabla^2 = \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} r - \frac{L^2}{\hbar^2 r^2} = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{L^2}{\hbar^2 r^2}$

(10) ע"ע וו"ע של L_y בבסיס המ"ע של L_x :

L_x : $\begin{cases} 0: \frac{1}{\sqrt{2}}(|U_1\rangle - |U_3\rangle) \\ \hbar: \frac{1}{2}(|U_1\rangle + \sqrt{2}|U_2\rangle + |U_3\rangle) \\ -\hbar: \frac{1}{2}(|U_1\rangle - \sqrt{2}|U_2\rangle + |U_3\rangle) \end{cases}$ L_y : $\begin{cases} 0: \frac{1}{\sqrt{2}}(|U_1\rangle + |U_3\rangle) \\ \hbar: \frac{1}{2}(-i|U_1\rangle + \sqrt{2}|U_2\rangle + i|U_3\rangle) \\ -\hbar: \frac{1}{2}(i|U_1\rangle + \sqrt{2}|U_2\rangle - i|U_3\rangle) \end{cases}$

פונקציות $\delta(x)$:

(א) דעיכה אקספוננציאלית:

$\tilde{k} = \pm ik$ $|k = \frac{1}{\hbar} \sqrt{2m(-E)}$
 $\begin{cases} \varphi_1(x) = Ae^{\tilde{k}x} \rightarrow 0 \\ \varphi_2(x) = Be^{-\tilde{k}x} \rightarrow 0 \end{cases}$

(ב) "תפירת" פתרונות (רציפות פוני וקפיצה בנגזרת):

$\begin{cases} \varphi(0_-) = \varphi(0_+) \rightarrow A = B \\ \varphi'(0_+) - \varphi'(0_-) = -\frac{2m|a|}{\hbar^2} \varphi(0) \rightarrow \tilde{k} = \frac{m|a|}{\hbar^2} \end{cases}$
 (ג) מקבלים תנאי על האנרגיות:
 $\begin{cases} E = -\frac{ma^2}{\hbar^2} \\ \varphi(x) = Ae^{-k|x|} \end{cases}$

פוטנציאל מרכזי:

(1) המילטוניאן בהצגה כדורית: $H\psi = \left(-\frac{\hbar^2}{2\mu r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} r + \frac{L^2}{2\mu r^2} + V(r) \right) \psi$

(2) הפרדת משתנים: $\psi(r) = \frac{1}{r} u(r) Y_{lm}(\theta, \phi) |u(r) = r \cdot R(r)$

$\int_0^\infty |u(r)|^2 dr = 1$, $\lim_{r \rightarrow 0} u(r) = 0$: תנאי שפה +

(3) מ"ש הרדיאלית: $\left(-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2}{dr^2} + \frac{l(l+1)\hbar^2}{2\mu r^2} + V(r) \right) u(r) = Eu(r)$

אוסילטור הרמוני חד מימדי:

(1) אופרטור העלאה/יציאה: $a^\dagger = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x} - \frac{i}{\sqrt{m\omega\hbar}} \hat{p} \right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\xi - \frac{\partial}{\partial \xi} \right)$

(2) אופרטור הורדה/השמדה: $a = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \hat{x} + \frac{i}{\sqrt{m\omega\hbar}} \hat{p} \right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\xi + \frac{\partial}{\partial \xi} \right)$

(3) הפעלת אופרטור על מ"ע: $a^\dagger |n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle$ $a |n\rangle = \sqrt{n} |n-1\rangle$

(4) אופרטור ספירת מצב: $N = a^\dagger a \rightarrow N |n\rangle = n |n\rangle$

(5) המילטוניאן: $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2 x^2}{2} = \hbar\omega \left(a^\dagger a + \frac{1}{2} \right)$

(6) אופרטור מיקום ותנע: $\hat{x} = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a^\dagger + a)$; $\hat{p} = i\sqrt{\frac{\hbar m\omega}{2}} (a^\dagger - a)$

(7) הצגת מצב עצמי: $|n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n!}} (a^\dagger)^n |0\rangle$

(8) מצב קוהרנטי (א) הגדרה: $|\alpha\rangle_{a \in \mathbb{C}} = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \exp(\alpha a^\dagger) |0\rangle = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \sum_{n=0}^\infty \frac{1}{n!} (\alpha a^\dagger)^n |0\rangle = \exp\left(-\frac{|\alpha|^2}{2}\right) \sum_{n=0}^\infty \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle$

$\langle \alpha | \alpha \rangle = 1$, $a |\alpha\rangle = \alpha |\alpha\rangle$ (ב)

פולינומי הרמיט:

(א) החלפת משתנים לחסרי יחידות: $x = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \xi$, $\varepsilon_n = \frac{E_n}{\hbar\omega} = \left(\frac{1}{2} + n\right)$

(ב) מ"ש: $U_n'' + (2\varepsilon_n - \xi^2)U_n = 0 \rightarrow U_n(x) = C_n H_n(\xi) e^{-\xi^2/2}$

$C_n = \frac{1}{\sqrt{2^n n!}} \sqrt{\frac{m\omega}{\pi\hbar}}$, $C_{n+1} = \frac{1}{\sqrt{2(n+1)}} C_n$, $H_n = (-1)^n e^{\xi^2} \frac{d^n}{d\xi^n} e^{-\xi^2}$, $H_{n+1} = (2\xi - \frac{d}{d\xi})H_n$

(ג) רקורסיות: $a_{k+2} = \frac{2k+1-\varepsilon_n}{(k+1)(k+2)} a_k$, $\begin{cases} H_{n+1} = 2\xi H_n - H_n' = 2\xi H_n - 2nH_{n-1} \\ H_n' = 2nH_{n-1} \end{cases}$

(ד) דוגמאות: $H_0 = 1$, $H_1 = 2\xi$, $H_2 = 4\xi^2 - 2$, $H_3 = 8\xi^3 - 12\xi$

$H_4 = 16\xi^4 - 48\xi^2 + 12$, $H_5 = 32\xi^5 - 160\xi^3 + 120\xi$

(ה) פונקציה יוצרת: $\exp(2t\xi - t^2) = \sum_{n=0}^\infty \frac{H_n(\xi)}{n!} t^n$

אוסילטור הרמוני 3D איזוטרופי:

(1) הפרדה קרטזית: $H = \frac{1}{2\mu} \vec{p}^2 + \frac{1}{2} \mu\omega^2 r^2 = H_x + H_y + H_z$

כאשר מתקיים $H_x X_{n_x}(x) = E_{n_x} X_{n_x}(x)$ $H_y Y_{n_y}(y) = E_{n_y} Y_{n_y}(y)$ $H_z Z_{n_z}(z) = E_{n_z} Z_{n_z}(z)$

(2) רמות אנרגיה: $E = E_{n_x} + E_{n_y} + E_{n_z} = \hbar\omega(n+3/2)$

אטום מימן (ודמוי אטום מימן):

(1) פוטנציאל מרכזי:

$$V(r) = \frac{ze^2}{r}$$

(2) מצבים עצמיים: (א)

$$\psi(r, \theta, \varphi) = \varphi_{nlm} = R_{nl}(r) Y_{lm}(\theta, \varphi)$$

$$E_n: n = 1, 2, 3, \dots$$

(ב) מספרים קוונטיים:

$$L^2: l = 0, 1, 2, \dots, n-1 = s, p, d, f, g, \dots$$

$$L_z: m = -l, -l+1, \dots, l-1, l$$

(ג) המייע מנורמלים:

$$1 = \langle n, l, m | n, l, m \rangle = \int_{4\pi} d\Omega \int_0^\infty r^2 dr \varphi_{nlm}^* \varphi_{nlm} = \int_0^\infty r^2 dr |R_{nl}(r)|^2$$

$$\langle n', l', m' | n, l, m \rangle = \delta_{n'n} \delta_{l'l} \delta_{m'm}$$

(ד) אייג של מייע:

$$\int_0^\infty r^2 dr R_{n'l}(r) R_{nl}(r) = \delta_{n'n}$$

בפרט עבור l -ים שווים:

$$!!! \langle R_{n'l} | R_{n'l} \rangle \text{ עבור } l' \neq l \text{ לא מתקבלת אייג של } \langle R_{n'l} | R_{n'l} \rangle$$

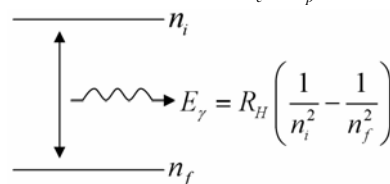
(3) רמות אנרגיה:

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \quad E_n = \frac{-\mu (ze^2)^2}{2\hbar^2} \frac{1}{n^2}$$

בפרט עבור מימן:

$$E_n = -R_H \frac{1}{n^2}, \quad R_H = \frac{m_e m_p}{m_e + m_p} \frac{e^4}{2\hbar^2}$$

(4) מעברים בין רמות אנרגיה:



* בהתאם לכללי הברירה:

$$\Delta l = \pm 1$$

$$\Delta m = \pm 1, 0$$

(5) פונקציות שימושיות:

$$R_{10} = \frac{2}{a_0^{3/2}} \exp\left(-\frac{r}{a_0}\right)$$

$$R_{20} = \frac{2}{(2a_0)^{3/2}} \left(1 - \frac{r}{2a_0}\right) \exp\left(-\frac{r}{2a_0}\right)$$

$$R_{21} = \frac{1}{\sqrt{3} (2a_0)^{3/2}} \frac{r}{a_0} \exp\left(-\frac{r}{2a_0}\right)$$

$$a_0 = \frac{\hbar^2}{\mu e^2} = 0.53 \text{ \AA}$$

$$a_0 \rightarrow \frac{a_0}{Z} \text{ באטומים דמויי מימן מחליפים}$$

תורת הפרעות בת"ל בזמן ולא מנוונת:

(א) נתון המילטוניאן שאנו יודעים את פתרונותיו + הפרעה:

$$H = H_0 + W, \quad W = \lambda H_1, \quad \lambda \ll 1$$

$$H_0 | \varphi_n^{(0)} \rangle = E_n^{(0)} | \varphi_n^{(0)} \rangle$$

$$E_n(\lambda) = E_n^{(0)} + \sum_{i=1}^{\infty} \lambda^i E_n^{(i)}, \quad \varphi_n(\lambda) = \varphi_n^{(0)} + \sum_{i=1}^{\infty} \lambda^i \varphi_n^{(i)}: \lambda: \text{פיתוח בחזקות של}$$

(*) אינדקס הפרעה.

(3) תיקון למצבים:

$$| \psi_n \rangle = | \varphi_n^{(0)} \rangle + \sum_{n \neq k} \frac{\langle \varphi_k^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle}{E_n^{(0)} - E_k^{(0)}} | \varphi_k^{(0)} \rangle$$

(4) תיקון לאנרגיה (סדר 1):

$$E_n = E_n^{(0)} + \langle \varphi_n^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle$$

(5) תיקון לאנרגיה (סדר 2):

$$E_n = E_n^{(0)} + \langle \varphi_n^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle + \sum_{n \neq k} \frac{\langle \varphi_k^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle^2}{E_n^{(0)} - E_k^{(0)}}$$

(6) תנאי תקפות:

$$| \langle W \rangle_{kn} | \equiv | \langle \varphi_k^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle | \ll | E_n^{(0)} - E_k^{(0)} |$$

$$| \langle W \rangle_{nn} | \equiv | \langle \varphi_n^{(0)} | W | \varphi_n^{(0)} \rangle | \ll | E_n^{(0)} |$$

תורת הפרעות בת"ל בזמן מנוונת:

(1) לאחר ליכסון של H_0 מקבלים עייע וייע (חלק עם ניוון).

(2) מחברים את המטריצה הנייל עם מטריצת הפרעה.

(3) זורקים איברים עם צימוד חלש (בלוקים ללא ניוון, ומקבלים אותה תוצאה לתורת הפרעות ללא ניוון).

(4) לבלוקים עם ניוון מלכסנים את הבלוק מתאים של מטריצת הפרעה ומקבלים: עייע וייע (והם מהווים את התיקונים מסדר 1 לאנרגיה ומסדר 0 למייע).

(5) מטריצת הפרעה:

$$h_{ij}^{(n)} = \langle \varphi_i^{(j)} | W | \varphi_j^{(i)} \rangle$$

(6) חישוב עייע:

$$\det(h - \Delta E_n^{(1)}(k) I) = 0$$

(7) מומנט דיפול מגנטי (אפקט זימן):

$$\vec{M}_L = \left(\frac{-q}{2\mu c} \right) \vec{L}$$

בעיית 2 המצבים:

(1) תוספת הפרעה קטנה להמילטוניאן שעייע וייע שלו ידועים:

$$H = H_0 + W = \begin{pmatrix} E_1 & W_{12} \\ W_{12} & E_2 \end{pmatrix}$$

(2) עייע חדשים:

$$E_{\pm} = \frac{E_1 + E_2}{2} \pm \sqrt{\left(\frac{E_1 - E_2}{2}\right)^2 + W_{12}^2}$$

(3) מייע חדשים:

$$\begin{pmatrix} | \psi_+ \rangle \\ | \psi_- \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} | \varphi_+ \rangle \\ | \varphi_- \rangle \end{pmatrix}$$

$$\tan(2\theta) = \frac{2W_{12}}{E_1 - E_2}$$

(4) תקפות הפרעה קטנה:

תוספות:

(1) גאוסיאן חד מימדי (חבילת גלים):

$$\exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{b^2}\right) \rightarrow \Delta x = \frac{b}{\sqrt{2}} \quad \text{(א) רוחב גאוסיאן:}$$

(ב) נתבונן במודל חד מימדי של חלקיק חופשי:

$$\psi(x, 0) = \frac{\sqrt{a}}{(2\pi)^{3/4}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{a^2(k-k_0)^2}{4}\right) \exp(ikx) dk$$

$$g(k, 0) = \frac{\sqrt{a}}{(2\pi)^{1/4}} \exp\left(-\frac{a^2(k-k_0)^2}{4}\right) \quad \text{פורייה של:}$$

נחשב את ההתמרה עייע השלמה לריבוע ונקבל:

$$\psi(x, 0) = \sqrt{\frac{2}{\pi a^2}} \exp(ik_0 x) \exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right) \rightarrow |\psi(x, 0)|^2 = \sqrt{\frac{2}{\pi a^2}} \exp\left(-\frac{2x^2}{a^2}\right) \Rightarrow \Delta x = \frac{a}{2}$$

$$\Delta k = \frac{1}{a} \Rightarrow \Delta p = \frac{\hbar}{a} \Rightarrow \Delta x \cdot \Delta p = \frac{\hbar}{2} \quad \text{(ג) ניתן לראות גם שמקבלים:}$$

$$\psi(x, t) = \frac{\sqrt{a}}{(2\pi)^{3/4}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left(-\frac{a^2(k-k_0)^2}{4}\right) \exp(ikx - \omega(k)t) dk \quad \text{(ד) התפתחות בזמן:}$$

(*) מחשבים גם עייע השלמה לריבוע

(2) פתרון מייע לפוטנציאל בת"ל בזמן:

$$\frac{-\hbar^2}{2\mu} U''(x) + VU(x) = EU(x) \quad \text{מבצעים הפרדת משתנים:}$$

$$\psi(x, t) = U(x) \cdot T(t) \quad | T(t) \rangle = \exp\left(-\frac{i}{\hbar} Et\right)$$

(3) מקרה פרטי של פיזור פוט' מדרגה:

$$R = \frac{(k-q)^2}{(k+q)^2}; \quad T = \frac{4kq}{(k+q)^2} \quad \text{מקדמי העברה/החזרה נתונים עייע:}$$

$$\langle r^k \rangle = \int_0^\infty r^{k+2} |R_{nl}|^2 dr \quad \text{(4) ערכי תצפית רדיאליים:}$$

$$\langle r \rangle = \frac{a_0}{2z} [3n^2 - l(l+1)]; \quad \langle r^2 \rangle = \frac{a_0^2 n^2}{2z^2} [5n^2 + 1 - 3l(l+1)]$$

$$\left\langle \frac{1}{r} \right\rangle = \frac{z}{n^2 a_0}; \quad \left\langle \frac{1}{r^2} \right\rangle = \frac{z^2}{n^3 a_0^2 (l+0.5)}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-a(\xi + \beta)^2) d\xi = \sqrt{\pi/a} \quad \text{(5) אינטגרלים שימושיים:}$$

$$\int_0^\infty x^n e^{-ax} dx = \frac{n!}{a^{n+1}} \quad (n \text{ שלם ו-} a \text{ אי שלילי})$$

(6) קשרים טריגונומטריים:

$\sin(2\alpha) = 2 \sin \alpha \cos \alpha$	$\sin \alpha \cos \beta = 1/2 (\sin(\alpha + \beta) + \sin(\alpha - \beta))$
$\cos(2\alpha) = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha$	$\sin \alpha \sin \beta = 1/2 (\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta))$
$\tan(2\alpha) = 2 \tan \alpha / (1 - \tan^2 \alpha)$	$\cos \alpha \cos \beta = 1/2 (\cos(\alpha + \beta) + \cos(\alpha - \beta))$
$\sin(3\alpha) = 3 \sin \alpha - 4 \sin^3 \alpha$	$\tan(\alpha \pm \beta) = (\tan \alpha \pm \tan \beta) / (1 \mp \tan \alpha \tan \beta)$
$\cos(3\alpha) = 4 \cos^3 \alpha - 3 \cos \alpha$	$\sin \alpha \pm \sin \beta = 2 \sin(\alpha/2 \pm \beta/2) \cos(\alpha/2 \mp \beta/2)$
$\sin(\alpha \pm \beta) = \sin \alpha \cos \beta \pm \cos \alpha \sin \beta$	$\cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos(\alpha/2 + \beta/2) \cos(\alpha/2 - \beta/2)$
$\cos(\alpha \pm \beta) = \cos \alpha \cos \beta \mp \sin \alpha \sin \beta$	$\cos \alpha - \cos \beta = -2 \sin(\alpha/2 + \beta/2) \sin(\alpha/2 - \beta/2)$