

הוראות לדף הנוסחאות



הוראות הדפסה!

את הדף יש להדפיס עם שוליים מותאמות אישית ברוחב 0.5 בכל צד.

ב WORD, יש לבחור בלשונית הדפסה את חלון השוליים, לבחור שוליים מותאמים אישית ולשנות ל 0.5 בכל הכיוונים

עריכה:

בדף הכנסנו כמה שיותר הסברים, נוסחאות ותמונות. אם מספר העמודים חורג ממספר העמודים המותר בבחינה ניתן לערוך את קובץ ה WORD ולהוריד הסברים מורחבים, תמונות או נוסחאות טריוויאליות. ניתן גם כמובן להוסיף הסברים שלכם או נוסחאות.

בכל מקרה מומלץ מאוד לעבור על הדף לפני המבחן!! הוא גם סיכום של החומר.

אין להוריד את הסמל של GOOL או כל סימן מסחרי אחר!!

מבנה הדף:



הדף בנוי משלושה טורים.

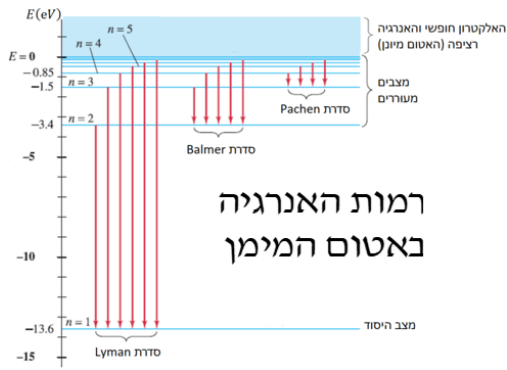
ההתחלה היא בפינה הימנית העליונה.

בסוף הטור הראשון עוברים לטור השני באותו עמוד (ולא לעמוד הבא). בסוף הטור האחרון עוברים לטור הראשון (הימני) בעמוד הבא.

ניתן לשנות את כיוון הפריסה לרוחב, זה יוצר מראה יותר מרווח על חשבון מספר עמודים.

כל הזכויות שמורות למני גבאי ולאתר GOOL

הדף מיועד לכל שימוש שאינו מסחרי ובפרט לשימוש מרצים, מורים, סטודנטים ותלמידים בקורסים שונים, ניתן לערוך את הדף אך יש להשאיר סימונים של אתר גול.



רמות האנרגיה באטום המימן

פונקציית הגל של החומר:

ההסתברות שחלקיק נמצא בין x_1 ל- x_2 היא:

$$\int_{x_1}^{x_2} |\psi(x)|^2 dx$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = 1$$

נרמול: כאשר מתבצעת מדידה של החלקיק פונקציית הגל קורסת.

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x |\psi(x)|^2 dx$$

מיקום ממוצע: המיקום בעל ההסתברות הגבוה ביותר הוא נקודת המקסימום של פונקציית ההסתברות $|\psi(x)|^2$ (ניתן למצוא אותו על ידי נגזרת).

$$\sigma^2 = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2$$

$$\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 |\psi(x)|^2 dx$$

שונות: כאשר -

עקרון אי הוודאות של הייזנברג:

$$\Delta x \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2}$$

אי ודאות מיקום תנע: $\hbar = \frac{h}{2\pi} = 1.055 \cdot 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{S}$

1. אי אפשר למדוד במדויק את המיקום והתנע באותו ציר בו זמנית.

2. אותה נוסחה לכל ציר בנפרד.

3. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

4. אותה נוסחה לכל ציר בנפרד.

5. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

6. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

7. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

8. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

9. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

10. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

11. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

12. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

13. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

14. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

15. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

16. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

17. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

18. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

19. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

20. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

21. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

22. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

23. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

24. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

25. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

26. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

27. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

28. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

29. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

30. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

31. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

32. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

33. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

34. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

35. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

36. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

37. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

38. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

39. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

40. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

41. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

42. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

43. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

44. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

45. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

46. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

47. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

48. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

49. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

50. אין בעיה למדוד במדויק את התנע ב-X והמיקום ב-Y בו זמנית.

הניסוי הפוטואלקטרי:
תדירות סף $hf_0 = W_0$ (פונקציית העבודה של המתכת):
אנרגיה קינטית מקסי של האלקטרונים: $E_k = hf - W_0$
מתח עצירה: $eV_0 = E_{kmax}$
השוואה לתורה הגלית:
- לפי התורה הפוטונית
1. עוצמת האור קשורה למספר הפוטונים ולא אנרגיה של כל אחד מהם.
הגדלת העוצמה תגדיל את מספר האלקטרונים הנפלט אבל לא את האנרגיה הקינטית שלהם.
2. האנרגיה של הפוטון תלויה בתדירות.
3. רק פוטון אחד נותן את כל האנרגיה שלו ולכן קיימת תדירות סף.
- לפי התורה הגלית-אלקטרומגנטית
1. עוצמת האור קשורה לגודל השדה, הגדלת העוצמה תגדיל את האנרגיה הקינטית של האלקטרונים.
2. התדירות לא משפיעה על האנרגיה של האלקטרונים.

אנרגיה מסה ותנע של פוטון:

אנרגיה של פוטון יחיד: $E = hf$

תנע של פוטון: $p = \frac{E}{c} = \frac{hf}{c} = \frac{h}{\lambda}$

מסת מנוחה של פוטון: $m = 0$

אפקט קומפטון:

הסחת קומפטון: $\lambda' = \lambda + \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \theta)$

λ - אורך הגל של הקרן הפוגעת. λ' - אורך הגל של הקרן המפוזרת. θ - זווית ביחס לכיוון הקרן הפוגעת.

$\frac{h}{m_e c}$ - אורך גל של האלקטרון החופשי.

אנרגיות של פוטונים ויצירת זוגות:

1. חייב להיווצר זוג בשביל שיתקיים שימור מטען

2. אנרגיית הפוטון שווה לאנרגיית הזוג, יש להוסיף אנרגיית מנוחה יחסותית לכל חלקיק mc^2 .

3. בשביל ליצור זוג חייבת להיות אינרטיאליזם עם גוף נוסף (בד"כ גרעין) כדי שיהיה שימור תנע.

4. התהליך יכול גם לקרות הפוך ונקרא אינהליציה. לדוגמה פוזיטרון פוגש אלקטרון, הם נכחדים ויוצרים פוטון.

דואליות גל חלקיק והאופי הגל של החומר:

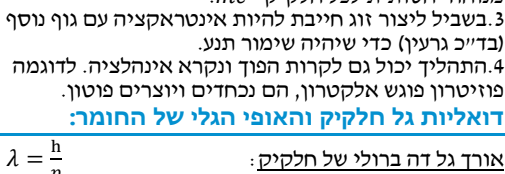
אורך גל דה ברוילי של חלקיק: $\lambda = \frac{h}{p}$

$p = mv$ לא יחסותי, $p = m\gamma v$ יחסותי

מודלים מוקדמים של האטום:

אורכי הגל הנפלטים מאטום המימן: $\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$

קבוע Rydberg: $R = 1.097 \cdot 10^7 \text{ m}^{-1}$



בעיות במודל הפלנטארי של ראתפורד:

1. מדוע הקרינה שנפלטת היא באורכי גל מסוימים בלבד.

2. אם האלקטרון בתאוצה כל הזמן הוא צריך לאבד אנרגיה כל הזמן ולקרוס לגרעין. אטומים לא היו צריכים להיות יציבים.

מודל האטום של בוהר:

הנחות המודל:

1. האלקטרונים יכולים לנוע רק במסלולים/רדיוסים ספציפיים מסביב לגרעין. המסלולים נקראים **אורביטלים**.

2. האלקטרונים לא מאבדים אנרגיה בתנועה המעגלית (למרות שהם בתאוצה). בגלל שהאלקטרון לא מאבד אנרגיה במצבים אלו הם נקראים **מצבים יציבים**.

אנרגיית הפוטון שווה להפרש האנרגיות בין שני מצבים:

$$hf = E_U - E_L$$

הנחה על התנע הזוויתי $(n=1,2,3,...)$: $L = mvr_n = \frac{nh}{2\pi}$

הרדיוסים האפשריים (Z - מספר הפרוטונים): $r_n = \frac{n^2}{Z} r_1$

$$r_1 = \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi e^2 m_e} \approx 0.529 \cdot 10^{-10}$$

אנרגיית אלקטרון הנמצא במסלול n-: $E = -\frac{Z^2 \cdot 13.6 \text{ eV}}{n^2}$

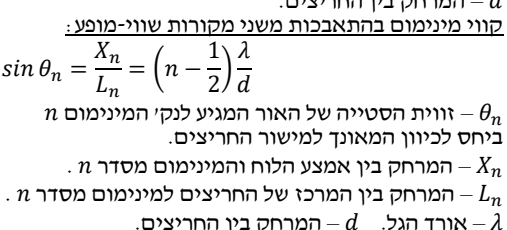
גלים והתאבכות גלים
מהירות גל מחזורי:
 $v = \lambda f$ - אורך הגל. f - תדירות הגל.
חוק השבירה:
 $\frac{\sin \theta_1}{\sin \theta_2} = \frac{n_2}{n_1} = \frac{v_1}{v_2}$
 θ - הזווית בין הקרן הפוגעת/ מוחזרת לאורך למשטח.
 n - מקדם השבירה של כל תווך.
 v - מהירות הגל בכל תווך.
גל עומד במיתר שקצותיו קשורים:
 $\ell = n \frac{\lambda}{2}$ - אורך המיתר. n - מספר נקודות הקמר (מקסי/ מיני) קווי מקסימום ראשיים בהתאבכות משני מקורות (ויותר) שווי-מופע: $\sin \theta_n = \frac{X_n}{L_n} = n \frac{\lambda}{d}$
 θ_n - זווית הסטייה של האור המגיע לנק' המקסימום ביחס לכיוון המאונך למישור החריצים.
 X_n - המרחק בין אמצע הלוח והמקסימום מסדר n .
 L_n - המרחק בין המרכז של החריצים למקסימום מסדר n .
 n - סדר קו המקסימום. λ - אורך הגל.
 d - המרחק בין החריצים.
קווי מינימום בהתאבכות משני מקורות שווי-מופע:
 $\sin \theta_n = \frac{X_n}{L_n} = \left(n - \frac{1}{2} \right) \frac{\lambda}{d}$
 θ_n - זווית הסטייה של האור המגיע לנק' המינימום ביחס לכיוון המאונך למישור החריצים.
 X_n - המרחק בין אמצע הלוח והמינימום מסדר n .
 L_n - המרחק בין המרכז של החריצים למינימום מסדר n .
 λ - אורך הגל. d - המרחק בין החריצים.
נוסחת יאנג:
 $\Delta X = \frac{\lambda}{d} L$ - רוחב פס האור. L - מרחק האנך למסך מהחריצים.
 λ - אורך הגל. d - המרחק בין החריצים.
קווי מקסימום בהתאבכות בסריג עקיפה:
 $\sin \theta_n = n \frac{\lambda}{d} = n N \cdot \lambda$
 θ_n - הזווית למקסימום מסדר n .
 d - המרחק בין שני חריצים צמודים. N - קבוע הסריג.
קווי צומת בעקיפה בסדר יחיד:
 $\sin \theta_n = \frac{X_n}{L_n} = n \frac{\lambda}{w}$
 θ_n - הזווית למינימום מסדר n .
 X_n - מרחק מרכז המינימום מסדר n למרכז המקסימום המרכזי. L_n - המרחק בין החריץ למינימום מסדר n .
 w - רוחב החריץ.
עוצמה של גלי קול ביחס לסף השמיע:
 $I_a = 10 \left(\frac{\alpha}{10} \right) I_0$ כאשר I_a היא עוצמת הקול של α דציבל. I_0 סף השמיע של אדם.
ניתן לרשום גם את היחס בין העוצמות של שני דציבלים שונים α ו- β :
 $I_a = 10 \left(\frac{\alpha - \beta}{10} \right) I_b$
האנרגיה של גל קול:
 $E = I \cdot S \cdot t$ - האנרגיה הכוללת של גל הקול. I - העוצמה בדציבל. S - שטח החתך בו הגל פועל.
 t - משך הזמן שחקול פועל בטטח החתך.

תיאוריות מוקדמות של תורת הקוונטים והאטום:

חוק בוין: $\lambda_p T = 2.90 \cdot 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{K}$

λ_p - אורך הגל בשיא. T - הטמפרטורה בקלווין

נוסחת פלאנק לקרינת גוף שחור: $I(\lambda, T) = \frac{2\pi hc^2 \lambda^{-5}}{e^{hc/\lambda kT} - 1}$



קבוע בולצמן: $k = 1.38 \cdot 10^{-23} \text{ J} \cdot \text{K}^{-1}$

קבוע פלאנק: $h = 6.626 \cdot 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s}$

התנחה הקוונטית של פלאנק: האנרגיה המינימלית של מטען בתנועה הרמונית באטום היא $E_{min} = hf$

- אנרגיית המטען חייבת להיות כפולה שלמה של הערך המינימלי:

$$E = nhf$$

כאשר n הוא המספר הקוונטי

התיאוריה הפוטונית והאפקט הפוטואלקטרי:

אנרגיה של פוטון יחיד (f - תדירות האור): $E = hf$

$$Y_l^m(\theta,\varphi)=\theta(\theta)\phi(\varphi)=\\=\varepsilon\sqrt{\frac{(2l+1)(l-|m|)!}{4\pi(l+|m|)!}}P_l^m(\cos\theta)e^{im\varphi}$$

$$\varepsilon=\begin{cases}(-1)^m&m>0\\1&m\leq 0\end{cases}\quad l\geq 0$$

$$P_l^m(x)=(1-x^2)^{\frac{|m|}{2}}\left(\frac{d}{dx}\right)^{|m|}P_l(x)$$

$$P_l(x)=\frac{1}{2^l l!}\left(\frac{d}{dx}\right)^l(x^2-1)^l$$

$$Y_0^0=\left(\frac{1}{4\pi}\right)^{\frac{1}{2}};\;Y_2^0=\left(\frac{5}{16\pi}\right)^{\frac{1}{2}}(3\cos^2\theta-1)$$

$$Y_1^0=\left(\frac{3}{4\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\cos\theta;\;Y_2^{\pm 1}=\mp\left(\frac{15}{8\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin\theta\cos\theta\,e^{\pm i\phi}$$

$$Y_1^{\pm 1}=\mp\left(\frac{3}{8\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin\theta e^{\pm i\phi};$$

$$Y_2^{\pm 2}=\left(\frac{15}{32\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin^2\theta\,e^{\pm 2i\phi}$$

$$Y_3^0=\left(\frac{7}{16\pi}\right)^{\frac{1}{2}}(5\cos^3\theta-3\cos\theta)$$

$$Y_3^{\pm 1}=\mp\left(\frac{21}{64\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin\theta\,(5\cos^2\theta-1)e^{\pm i\phi}$$

$$Y_3^{\pm 2}=\left(\frac{105}{32\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin^2\theta\cos\theta\,e^{\pm 2i\phi}$$

$$Y_3^{\pm 3}=\mp\left(\frac{35}{64\pi}\right)^{\frac{1}{2}}\sin^3\theta\,e^{\pm 3i\phi}$$

$$P_1^0=\cos\theta;\;P_3^0=\frac{1}{2}(5\cos^3\theta-3\cos\theta)$$

$$P_1^1=\sin\theta;\;P_3^1=\frac{3}{2}\sin\theta\,(5\cos^2\theta-1)$$

$$P_2^0=\frac{1}{2}(3\cos^2\theta-1)$$

$$P_3^1=\frac{3}{2}\sin\theta\,(5\cos^2\theta-1)$$

$$P_2^1=3\sin\theta\cos\theta;\;P_3^1=\frac{3}{2}\sin\theta\,(5\cos^2\theta-1)$$

$$P_2^2=3\sin^2\theta\quad;\quad P_3^3=15\sin\theta\,(1-\cos^2\theta)$$

אורתונגוליות:

$$\int_0^{2\pi}\int_0^{\pi}[Y_l^m(\theta,\varphi)]^*\left[Y_l^{m'}(\theta,\varphi)\right]\sin\theta\,d\theta\,d\varphi=\delta_{ll'}\delta_{mm'}$$

המשוואה לחלק הרדיאלי:

$$\frac{1}{R(r)}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^2\frac{\partial R(r)}{\partial r}\right)-\frac{2mr^2}{\hbar^2}(V(r)-E)=l(l+1)$$

$$R(r)=\frac{u(r)}{r}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{d^2u(r)}{dr^2}+\left[V(r)+\frac{\hbar^2}{2m}\frac{l(l+1)}{r^2}\right]u(r)=Eu(r)$$

פתרון עבור אטום המימן $V(r)=\frac{ke^2}{r}$

$$E_n=-\frac{mk^2e^4}{2\hbar^2}\cdot\frac{1}{n^2}=\frac{E_1}{n^2}=\frac{-13.6eV}{n^2}$$

$$R_{nl}(r)=\sqrt{\left(\frac{2}{na}\right)^3\frac{(n-l-1)!}{2n[(n-l)!]^3}}e^{-\frac{r}{na}}\left(\frac{2r}{na}\right)^lL_{n-l-1}^{l+1}\left(\frac{2r}{na}\right)$$

$$a=\frac{\hbar^2}{kme^2}=0.529\cdot10^{-10}m$$

רדיוס בוהר:

$$L_{q-p}^p(x)=(-1)^p\left(\frac{d}{dx}\right)^pL_q(x)$$

$$L_q(x)=e^x\left(\frac{d}{dx}\right)^q(e^{-x}x^q)$$

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

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

$$R_{21}=\frac{1}{\sqrt{24}}a^{-\frac{3}{2}}\frac{r}{a}exp\left(-\frac{r}{2a}\right)$$

$$R_{30}=\frac{2}{\sqrt{27}}a^{-\frac{3}{2}}\left(1-\frac{2r}{3a}+\frac{2}{27}\left(\frac{r}{a}\right)^2\right)exp\left(-\frac{r}{3a}\right)$$

$$R_{31}=\frac{8}{27\sqrt{6}}a^{-\frac{3}{2}}\left(1-\frac{1}{6}a\frac{r}{a}\right)\left(\frac{r}{a}\right)exp\left(-\frac{r}{3a}\right)$$

$$R_{32}=\frac{4}{81\sqrt{30}}a^{-\frac{3}{2}}\left(\frac{r}{a}\right)\exp\left(-\frac{r}{3a}\right)$$

$$R_{40}=\frac{1}{4}a^{-\frac{3}{2}}\left(1-\frac{3r}{4a}+\frac{1}{8}\left(\frac{r}{a}\right)^2-\frac{1}{192}\left(\frac{r}{a}\right)^3\right)exp\left(-\frac{r}{4a}\right)$$

ניוון : כמה מצבים (פונקציות גל) עם אותה האנרגיה (לא מתרחש במימד אחד).
דרגת הניוון מוגדרת לפי מספר המצבים הקוונטים שיש לאנרגיה.

 ψ<!-- ψ --> (x , t) = ∑<!-- ∑ --> n α<!-- α --> n ψ<!-- ψ --> n (x) e −<!-- − --> i E n t ℏ<!-- ℏ --> {\displaystyle \psi (x,t)=\sum _{n}\alpha _{n}\psi _{n}(x)e^{-{\frac {iE_{n}t}{\hbar }}}
כאשר <i>ψ_n(x)</i> הן פתרונות המצבים העמידים ו- <i>E_n</i> היא האנרגיה של כל מצב.
 α<!-- α --> n 2 {\displaystyle \alpha _{n} ^{2}} הן ההסתברות להיות במצב מסוים.
 α<!-- α --> n = ∫<!-- ∫ --> −<!-- − --> ∞<!-- ∞ --> ∞<!-- ∞ --> ψ<!-- ψ --> n ∗<!-- ∗ --> (x) Ψ<!-- Ψ --> (x , 0) d x {\displaystyle \alpha _{n}=\int _{-\infty }^{\infty }\psi _{n}^{*}(x)\Psi (x,0)\,dx}
- אם <i>Ψ(x,0)</i> מנורמלת אז <i>Ψ(x,t)</i> מנורמלת לכל <i>t</i> .

אם <i>Qψ=λψ</i> אז <i>ψ</i> היא פייע ו- <i>λ</i> הוא עייע.
פייע של אופרטור התנע:
<i>ħk</i> תעייע של אופרטור התנע:
פייע של אופרטור המיקום:
ועייע: <i>a</i> (המיקום עצמו).
אופרטור ההמילטוניאן (מודר את האנרגיה):

$$\hat{H}=-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2}{\partial x^2}+V(x)$$

גודל פיזיקאלי ממיד חייב להיות מספר ממשי.
כל הגדלים הפיזיקאלי מיוצגים עייי אופרטורים הרמיטיים.

הגדרה: (A Ψ<!-- Ψ -->) ∗<!-- ∗ --> = Ψ<!-- Ψ --> ∗<!-- ∗ --> A {\displaystyle {\hat {A}}\Psi ^{*}=\Psi ^{*}A} לכל הפונקציות במרחב,
או ∫<!-- ∫ --> −<!-- − --> ∞<!-- ∞ --> ∞<!-- ∞ --> Ψ<!-- Ψ --> 1 ∗<!-- ∗ --> A Ψ<!-- Ψ --> 2 d x = ∫<!-- ∫ --> −<!-- − --> ∞<!-- ∞ --> ∞<!-- ∞ --> (A Ψ<!-- Ψ --> 1) ∗<!-- ∗ --> Ψ<!-- Ψ --> 2 d x {\displaystyle \int _{-\infty }^{\infty }\Psi _{1}^{*}{\hat {A}}\Psi _{2}\,dx=\int _{-\infty }^{\infty }({\hat {A}}\Psi _{1})^{*}\Psi _{2}\,dx}
תכונות של אופרטור הרמיטי:
1. ערך התוחלת של אופרטור הרמטי תמיד ממשי.
2. הערכים העצמיים של אופרטור הרמיטי תמיד ממשיים.
3. הפונקציות העצמיות של אופרטור הרמטי הן אורתוגונליות.
4. הפונקציות העצמיות של אופרטור הרמיטי מהוות סט שלם.

אם <i>φ_n</i> -ו- <i>λ_n</i> הן הפייע ועייע של האופרטור <i>Â</i> אז אפשר לרשום כל פונקציית גל בצורה:
--

$$\Psi(x,t)=\sum \alpha_n\phi_n$$

*|α_n|*² זה ההסתברות להיות במצב *φ_n* או ההסתברות למדוד את הערך *λ_n*. הערכים המדידים היחידים של גודל מסוים הם הערכים העצמיים של האופרטור השייך לאותו גודל.

$$\alpha_n=\int_{-\infty}^{\infty}\phi_n^*\Psi(x,t)\,dx$$

במקרה הרציף:

$$|\alpha_n|^2\rightarrow |\alpha(k,t)|^2\,dk;\,\lambda_n\rightarrow \lambda(k);\,\,\phi_n\rightarrow \phi(k)$$

$$\Psi(x,t)=\int_{-\infty}^{\infty}a(k,t)\phi(k)\,dk$$

$$\alpha(k,t)=\int_{-\infty}^{\infty}\phi(k)\Psi(x,t)\,dx$$

 [A , B] = A B −<!-- − --> B A {\displaystyle [{\hat {A}},{\hat {B}}]={\hat {A}}{\hat {B}}-{\hat {B}}{\hat {A}}}

יחס החילוף הוא אופרטור בפני עצמו.
אם סדר הפעולה של האופרטורים לא משנה אז יחס החילוף שלהם שווה לאפס (אופרטורים חילופיים).
יחס החילוף של המיקום עם התנע:
אם"ם האופרטורים <i>Â</i> ו- <i>Ĥ</i> מתחלפים אז קיים סט של פונקציות עצמיות משותפות לשניהם.
אם שני אופרטורים מתחלפים אז ניתן למדוד את שניהם בו זמנית בדיוק אינסופי.
אם הם לא מתחלפים אז ניתן לרשום את יחס אי הודאות
בניהם לפי:

 d d t ⟨<!-- ⟨ --> Q ⟩<!-- ⟩ --> = i ℏ<!-- ℏ --> ⟨<!-- ⟨ --> [H , Q] ⟩<!-- ⟩ --> + ∂<!-- ∂ --> Q ∂<!-- ∂ --> t {\displaystyle {\frac {d}{dt}}\langle Q\rangle ={\frac {i}{\hbar }}\langle [H,Q]\rangle +{\frac {\partial Q}{\partial t}}}
אם אופרטור מתחלף עם ההמילטוניאן אז ערך התוחלת של הגודל הפיזיקאלי קבוע בזמן.
אטום המימן ותנע זוויתי קוונטי: GOOL

משוואת שרדינגר לפוטנציאל התלוי רק ב-r:
ניתן לעשות הפרדת משתנים לפונקציית הגל:

$$\Psi(r,\theta,\varphi)=R(r)\theta(\theta)\phi(\varphi)$$

המשוואה ל-θ(θ):

$$\frac{1}{\theta(\theta)}\sin\theta\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta\frac{\partial\theta(\theta)}{\partial\theta}\right)+l(l+1)\sin^2\theta=m^2$$

$$\frac{\partial^2\phi(\varphi)}{\partial\varphi^2}=-m^2\phi(\varphi)$$

משוואה ל-φ(φ):

פתרון ל- l(θ(θ)-ו φ(φ):

מקדם ההעברה עבור T << 1 {\displaystyle \ T<<1} (ההסתברות לעבור):
 T ≈<!-- ≈ --> 16 E 0 U 0 (1 −<!-- − --> E 0 U 0) e −<!-- − --> 2 α<!-- α --> l {\displaystyle T\approx 16{\frac {E_{0}}{U_{0}}}\left(1-{\frac {E_{0}}{U_{0}}}\right)e^{-2\alpha l}}
<i>U₀</i> > <i>E</i> אורך המחסום, <i>l</i> - אורך הפוטנציאל במחסום.
מקדם החזרה:
 R = 1 −<!-- − --> T {\displaystyle R=1-T}
אוסילטור הרמוני:

 ψ<!-- ψ --> 1 (x) = (π<!-- π --> b 2) −<!-- − --> 1 4 e −<!-- − --> x 2 2 b 2 {\displaystyle \psi _{1}(x)=(\pi b^{2})^{-{\frac {1}{4}}}e^{-{\frac {x^{2}}{2b^{2}}}}} 	 b = ℏ<!-- ℏ --> m ω<!-- ω --> {\displaystyle b={\frac {\hbar }{m\omega }}}
 ψ<!-- ψ --> 2 (x) = 2 (π<!-- π --> b 2) −<!-- − --> 1 4 x b e −<!-- − --> x 2 2 b 2 {\displaystyle \psi _{2}(x)={\sqrt {2}}(\pi b^{2})^{-{\frac {1}{4}}}{\frac {x}{b}}e^{-{\frac {x^{2}}{2b^{2}}}}} 	
 ψ<!-- ψ --> 3 (x) = 8 3 (π<!-- π --> b 2) −<!-- − --> 1 4 (1 −<!-- − --> 2 x 2 b 2) e −<!-- − --> x 2 2 b 2 {\displaystyle \psi _{3}(x)=8{\sqrt {3}}(\pi b^{2})^{-{\frac {1}{4}}}\left(1-{\frac {2x^{2}}{b^{2}}}\right)e^{-{\frac {x^{2}}{2b^{2}}}}} 	
רמות האנרגיה, <i>n</i> שלם שמתחיל מ-1:	 E n = (n −<!-- − --> 1 2) ℏ<!-- ℏ --> ω<!-- ω --> {\displaystyle E_{n}=\left(n-{\frac {1}{2}}\right)\hbar \omega }
או שאפשר להתחיל את <i>n</i> מאפס ואז	 E n = (n + 1 2) ℏ<!-- ℏ --> ω<!-- ω --> {\displaystyle E_{n}=\left(n+{\frac {1}{2}}\right)\hbar \omega }

מהירות הפאזה (המהירות של אורך גל מסוים):
 v p h = ω<!-- ω --> k {\displaystyle v_{ph}={\frac {\omega }{k}}}
מהירות החבורה:
יחס דיספרסיה הוא הקשר בין <i>ω</i> ל- <i>k</i>
פיזור

מקדם העברה (ההסתברות לעבור):
אם <i>k</i> ₂ בתחום הימני שונה מ- <i>k</i> ₁ בתחום השמאלי אז:
 T = C 2 A 2 {\displaystyle T={\frac { C ^{2}}{ A ^{2}}}}
מקדם החזרה (ההסתברות לחזור) בכל מקרה:
 R = B 2 A 2 {\displaystyle R={\frac { B ^{2}}{ A ^{2}}}}
- עבור מדרגת פוטנציאל <i>E</i> > <i>U</i> ₀ וכאשר
 T = 4 k 1 k 2 (k 1 + k 2) 2 {\displaystyle T={\frac {4k_{1}k_{2}}{(k_{1}+k_{2})^{2}}}}
 R = (k 1 −<!-- − --> k 2) 2 (k 1 + k 2) 2 {\displaystyle R={\frac {(k_{1}-k_{2})^{2}}{(k_{1}+k_{2})^{2}}}}

- כאשר *E* < *U*(±∞) נקבל מצבים קשורים, החלקיק "כלוא" ורמות האנרגיה בדידות.
- כאשר *E* > *U*(±∞) נקבל פיזור, החלקיק יגיע לאינסוף ורמות האנרגיה רציפות.

הגדרות הפונקציה:
 δ<!-- δ --> (x) = { 0 , x ≠<!-- ≠ --> 0 ∞<!-- ∞ --> , x = 0 {\displaystyle \delta (x)={\begin{cases}0,& x\neq 0\\\infty ,& x=0\end{cases}}}
או ∫<!-- ∫ --> −<!-- − --> ∞<!-- ∞ --> ∞<!-- ∞ --> δ<!-- δ --> (x) d x = 1 {\displaystyle \int _{-\infty }^{\infty }\delta (x)\,dx=1} או δ<!-- δ --> a (x) = 1 a √<!-- √ --> π<!-- π --> e −<!-- − --> x 2 / a 2 {\displaystyle \delta _{a}(x)={\frac {1}{a{\sqrt {\pi }}}e^{-x^{2}/a^{2}}}
כאשר <i>a</i> הולך לאפס.
 ∫<!-- ∫ --> −<!-- − --> ∞<!-- ∞ --> ∞<!-- ∞ --> f (x) δ<!-- δ --> (x −<!-- − --> a) d x = f (a) {\displaystyle \int _{-\infty }^{\infty }f(x)\delta (x-a)\,dx=f(a)}

פיזור מפונקציית דלתא:

עבור V (x) = −<!-- − --> a δ<!-- δ --> (x) {\displaystyle V(x)=-a\delta (x)} ו- <i>E</i> < 0
נקבל ψ<!-- ψ --> (x) = a m ℏ<!-- ℏ --> e −<!-- − --> a m ℏ<!-- ℏ --> x {\displaystyle \psi (x)={\frac {\sqrt {am}}{\hbar }}e^{-{\frac {am}{\hbar }} x }} ו- E = −<!-- − --> a 2 m 2 ℏ<!-- ℏ --> 2 {\displaystyle E=-{\frac {a^{2}m}{2\hbar ^{2}}}}

מקבלים מצב אחד בלבד, לא תלוי ב-*a* (גודל הבור).

אם E > 0 {\displaystyle E>0} :
 R = B 2 A 2 = β<!-- β --> 2 1 + β<!-- β --> 2 {\displaystyle R={\frac { B ^{2}}{ A ^{2}}}= {\frac {\beta ^{2}}{1+\beta ^{2}}}}
 T = C 2 A 2 = 1 1 + β<!-- β --> 2 , β<!-- β --> = a m ℏ<!-- ℏ --> 2 k , k = 2 m E ℏ<!-- ℏ --> {\displaystyle T={\frac { C ^{2}}{ A ^{2}}}= {\frac {1}{1+\beta ^{2}}},\beta ={\frac {am}{\hbar ^{2}k}},k={\frac {\sqrt {2mE}}{\hbar }}}

עבור: *E* > *aδ(x) = V(x)*, חייב להיות גודל מאפס והפתרון זהה לפתרון במקרה של הפוטנציאל השלילי כאשר *E* > 0.

תיבה תלת מימדית בגודל a ×<!-- × --> b ×<!-- × --> c {\displaystyle \ a\times b\times c} :

 ψ<!-- ψ --> (x , y , z) = 8 a b c sin ⁡<!-- ⁡ --> (n x π<!-- π --> a x) sin ⁡<!-- ⁡ --> (n y π<!-- π --> b y) sin ⁡<!-- ⁡ --> (n z π<!-- π --> c z) {\displaystyle \psi (x,y,z)={\sqrt[{8}]{\frac {8}{abc}}\sin \left({\frac {n_{x}\pi }{a}}x\right)\sin \left({\frac {n_{y}\pi }{b}}y\right)\sin \left({\frac {n_{z}\pi }{c}}z\right)}
 E = π<!-- π --> 2 ℏ<!-- ℏ --> 2 2 m (n x 2 a 2 + n y 2 b 2 + n z 2 c 2) {\displaystyle E={\frac {\pi ^{2}\hbar ^{2}}{2m}}\left({\frac {n_{x}^{2}}{a^{2}}}+{\frac {n_{y}^{2}}{b^{2}}}+{\frac {n_{z}^{2}}{c^{2}}}\right)}
אוסילטור הרמוני תלת מימד:
 v (x , y , z) = 1 2 k y x 2 + 1 2 k y y 2 + 1 2 k z z 2 {\displaystyle v(x,y,z)={\frac {1}{2}}k_{y}x^{2}+{\frac {1}{2}}k_{y}y^{2}+{\frac {1}{2}}k_{z}z^{2}}
 E = (n x −<!-- − --> 1 2) ℏ<!-- ℏ --> ω<!-- ω --> x + (n y −<!-- − --> 1 2) ℏ<!-- ℏ --> ω<!-- ω --> y + (n z −<!-- − --> 1 2) ℏ<!-- ℏ --> ω<!-- ω --> z {\displaystyle E=\left(n_{x}-{\frac {1}{2}}\right)\hbar \omega _{x}+\left(n_{y}-{\frac {1}{2}}\right)\hbar \omega _{y}+\left(n_{z}-{\frac {1}{2}}\right)\hbar \omega _{z}}

$$R_{41} = \frac{\sqrt{5}}{16\sqrt{3}} a^{-\frac{3}{2}} \left(1 - \frac{1}{4} \frac{r}{a} + \frac{1}{80} \left(\frac{r}{a}\right)^2\right) \frac{r}{a} \exp\left(-\frac{r}{4a}\right)$$

$$R_{42} = \frac{1}{64\sqrt{5}} a^{-\frac{3}{2}} \left(1 - \frac{1}{12} \frac{r}{a}\right) \left(\frac{r}{a}\right)^2 \exp\left(-\frac{r}{4a}\right)$$

$$R_{43} = \frac{1}{768\sqrt{35}} a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{r}{a}\right)^3 \exp\left(-\frac{r}{4a}\right)$$

פתרון כללי:

$$\psi_{nlm}(r, \theta, \varphi) = R_{nl}(r) Y_l^m(\theta, \varphi)$$

l ו- n שלמים, $n=1,2,3,\dots$ ו- $0 \leq l \leq n-1$
 m שלם ומקיים: $-l \leq m \leq l$
אורתוגונליות:

$$\int \psi_{nlm}^* \psi_{n'l'm'} r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi = \delta_{nn'} \delta_{ll'} \delta_{mm'}$$

פונקציית ההסתברות הרדיאלית (צפיפות ההסתברות למצא את האלקטרון במרחק r מהגרעין):

$$P_{nl}(r) = |R_{nl}|^2 r^2$$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = (L_x, L_y, L_z)$$

התנע הזוויתי:

$$\hat{L}^2 Y_l^m = l(l+1) \hbar^2 Y_l^m$$

$$|L| = \sqrt{l(l+1)} \hbar$$

גודל התנאי יכול להיות אפס בניגוד למודל של בוהר.

את הכיוון נתאר באמצעות הגודל של L_z , משם אפשר

$$\cos \theta = \frac{L_z}{|L|}$$

$$\hat{L}_z Y_l^m = m \hbar Y_l^m$$

גם הכיוון של וקטור התנע הזוויתי מקוונטט!

צפיפות המצבים: $g(n) = 2n^2$ (ה-2 מגיע מהספין).

$$\Delta l = l_f - l_i = \pm 1 \quad n_i > n_f \quad \text{א.} \quad n_i > n_f$$

$$\Delta m = m_f - m_i = 0, \pm 1 \quad \text{ג.}$$

מומנט מגנטי מסילתי ואפקט זימן הנורמאלי:

$$\vec{\tau} = \vec{\mu} \times \vec{B}$$

מומנט כוח על דיפול מגנטי $\vec{\mu}$:
אנרגיה פוטנציאלית של דיפול מגנטי בשדה מגנטי:

$$U = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}$$

כוח על דיפול מגנטי בשדה מגנטי לא אחיד:

$$\vec{F} = (\vec{\mu} \cdot \nabla) \vec{B}$$

מומנט דיפול מגנטי כתוצאה מתנועת האלקטרון סביב

$$\vec{\mu} = \frac{-\mu_B}{\hbar} \vec{L}$$

הגרעין:

$$\mu_B = \frac{e\hbar}{2m_e} = 5.788 \cdot 10^{-5} \text{ eV}/T$$

המגנטון של בוהר:

$$U = \frac{\mu_B}{\hbar} \vec{L} \cdot \vec{B} = \mu_B B m$$

שדה מגנטי חיצוני: m כאשר

הוא המספר הקוונטי של L_z .

תוספת לשינוי באנרגיה כתוצאה ממעבר בין הרמות

$$\Delta m = \pm 1, 0; \quad \Delta E_z = \mu_B B \Delta m$$

בעקבות אפקט זימן: $\Delta E_z = \mu_B B \Delta m$
 התוספת בעקבות אפקט זימן גורמת לכל קו ספקטרוני להתפצל לשלושה קווים.

ספין ניסוי ושרטון גרלך: **GOOL**

$$\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$$

תנאי כולל:
 כאשר $\vec{L}$ תנאי מסילתי, $\vec{S}$ תנאי כתוצאה מהספין.

$$S = \sqrt{s(s+1)} \hbar$$

S גדולה - גודל התנאי מהספין. s קטנה - הספין של

החלקיק, עבור אלקטרון $s = \frac{1}{2}$. עבור חלקיקים אחרים

ערכי הספין הן כפולות שלמות של חצי

$$s = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, \dots$$

נקראים **פרמיונים** וחלקיקים שהספין שלהם חצי שלם

נקראים **בוזונים**.

$$S_z = m_s \hbar$$

$s > m_s > -s$ בקפיצות של 1

$$m_s = -\frac{1}{2}, \frac{1}{2}$$

עבור אלקטרון:

$$\vec{\mu}_s = -g \frac{\mu_B}{\hbar} \vec{S}$$

מומנט מגנטי מהספין:

$$g = 2.0023 \dots \approx 2$$

פקטור g, עבור אלקטרון

אטומים מורכבים והטבלה המחזורית: **GOOL**

כל אלקטרון מאכלס מצב מסוים המאופיין על ידי

המספרים הקוונטים: m_s, m_l, l, n . בגלל

האינטראקציה של האלקטרונים עם עצמם האנרגיות

תלויות ב- n וגם ב- l .

עיקרון האיסור של פאולי, לא יכולים להיות שני

אלקטרונים שיש להם בדיוק אותם מספרים קוונטים:

$$n, l, m_l, m_s$$

ככל ש- l גדל (יש יותר תנאי מסילתי) האנרגיה גדלה.