

11章まとめ: 量子論:導入と原理

□ 古典力学:

17世紀にアイザック・ニュートンにより創始された運動の法則。

□ 量子力学:

20世紀にハイゼンベルクとシュレーディンガーにより創始された運動の法則。

量子論の原理

□ 電磁場: 空間を調和波として伝搬する、振動する電氣的・磁氣的擾乱

□ 電場: 荷電粒子に作用する場。

□ 磁場 運動する荷電粒子に作用する場。

11章まとめ: 量子論:導入と原理

□ 波長: λ , 波の山と山の距離。

□ 周波数: ν , 変位が元に戻る1秒あたりの回数。

□ 波数: 波長の逆数。

□ 電磁スペクトル 周波数単位で表した電磁界の範囲。

11.1 古典物理学の失敗

□ 黒体: 全周波数の電磁波を一様に放射・吸収できる物体。

□ レイリー・ジーンズの法則: $dE = \rho d\lambda$, $\rho = 8\pi kT/\lambda^4$ 。

□ 状態密度, ρ : 波長範囲とエネルギー密度との比例係数 ($dE = \rho d\lambda$)。

□ 紫外外部破綻: 高周波数域での黒体のエネルギー密度の発散。

□ エネルギーの量子化 エネルギーがとびとびの値に制限されること。

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.1 古典物理学の失敗(続き)

□ プランク定数 $h = 6.626\ 08 \times 10^{-34} \text{ J s}$ 。

□ プランク分布:
$$d\varepsilon = \frac{8\pi hc}{\lambda^5} \left(\frac{1}{e^{hc/\lambda kT} - 1} \right) d\lambda$$

□ デュロン・ペティの法則 すべての単原子固体のモル比熱は等しく、 $25 \text{ J/K}\cdot\text{mol}$ 程度である。

□ アインシュタインの定式
$$C_{V,m} = 3R \left(\frac{h\nu}{kT} \right)^2 \left(\frac{e^{h\nu/2kT}}{e^{h\nu/kT} - 1} \right)^2$$

□ アインシュタイン温度: $\theta_E = \frac{h\nu}{k}$

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.1 古典物理学の失敗(続き)

□ デバイの定式
$$C_{V,m} = 3R \cdot 3 \left(\frac{kT}{h\nu_D} \right) \int_0^{\frac{h\nu_D}{kT}} \frac{x^4 e^x}{(e^x - 1)^2} dx$$

□ デバイ温度 $\theta_E = \frac{h\nu}{k}$

□ スペクトラム: 透過・吸収・散乱した光の記録。周波数・波長・波数の関数として記述される。

□ 分光学: スペクトルの検知と分析(の学問)

□ 分光学的遷移 スペクトル形状の変化に顕れるような状態変化。

□ ボーア周波数遷移 エネルギー変化と放射・吸収された光の周波数の関係: $\Delta E = h\nu$

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.2 粒子性と波動性

- 光子 電磁放射の粒.
- 光電効果: 紫外線に曝された金属表面から電子が放出される現象. $1/2 m_e v^2 = h\nu - \Phi$
- 仕事関数(Φ): 電子を金属表面から無限遠まで飛ばすのに必要なエネルギー.
- デビソン・ジャーマーの実験: 結晶による電子の散乱.
- 電子の散乱: 光路上に存在する物体による電子の散乱.
- ド・ブロイの関係 $p = h/\lambda$
- 波動性と粒子性の共存: 物体と光において、波として性質と粒子としての性質が共存すること.

11章まとめ: 量子論:導入と原理

微視的な系での動力学

- 波動関数 ψ ある系に関するすべての力学的情報を含んでいるSchrodinger方程式を解くことにより得られた関数.

11.3 Schrodingerの波動方程式

- 時間依存でないSchrodingerの波動方程式.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V(x)\psi = E\psi$$

11.4 波動関数のBornの解釈

- ある場所での波動関数の2乗の値は、その粒子がその位置に存在する確率に比例する.

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.4 波動関数のBornの解釈(続き)

- 確率密度 粒子がある場所の単位体積中に存在する確率.
- 確率強度: 確率密度の2乗.
- 規格化係数: 波動関数を規格化する係数
- 球面座標 半径(r), 余角(θ), 方位角(ϕ)からなる座標.
体積素片 $= r^2 \sin\theta \cdot dr \cdot d\theta \cdot d\phi$
- 量子化 変化するオブザーバブル(観測可能量)がとびとびの値に制限されること.
- 波動関数の制限 波動関数は、連続関数、一次導関数も連続、一価関数、2乗値が積分可能でなければならない.

11章まとめ: 量子論:導入と原理

量子力学の原理

- 波動関数 ψ ある系に関するすべての力学的情報を含んでいるSchrodinger方程式を解くことにより得られた関数.

11.5 波動関数の情報

- ノード: 波動関数が0(ゼロ)を通る点.
- 演算子: ある関数に数学的に作用するもの.
- ハミルトン演算子 系の全エネルギーに対応する演算子.
- 固有値: 固有方程式 $\Omega\psi = \omega\psi$ における定数 ω .
- 固有関数 固有方程式 $\Omega\psi = \omega\psi$ における関数 ψ .
- オブザーバブル: ある系における観測可能量.

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.5 波動関数の情報(続き)

- 位置演算子 $\hat{x} = xX$
- 運動量演算子: $\hat{p} = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$
- エルミート演算子: $\int \psi_i^* \hat{Q} \psi_j dx = \left\{ \int \psi_j^* \hat{Q} \psi_i dx \right\}^*$ を満たす.
- 直交系 $\int \psi_i^* \psi_j d\tau = 0$
- 線形結合: $c_1 f(x) + c_2 g(x)$
- 波動関数の重ね合わせ: 波動関数の線形結合.
- ある関数系が完全系をなす 任意の関数が線形結合で表現可.
- 期待値: $\langle Q \rangle = \iiint_{\text{全空間}} \psi^* \hat{Q} \psi d\tau$

11章まとめ: 量子論:導入と原理

11.6 不確定性原理

- ハイゼンベルグの不確定性原理 粒子の位置と運動量を、任意の精度で同時に決めることはできない;
 $\Delta p \cdot \Delta q \geq \frac{1}{2} \hbar$
- 波束: 波動関数の重ね合わせで作られた、局所的に存在する波動関数.
- 相補的なオブザーバブル: 非可換な演算子に対応するオブザーバブル.
- 可換演算子: 交換子がゼロとなる演算子の組み合わせ.
- 交換子: $[\Omega_1, \Omega_2] = \Omega_1 \Omega_2 - \Omega_2 \Omega_1$
- 不確定性原理の一般表式. $\Delta \Omega_1 \cdot \Delta \Omega_2 \geq \frac{1}{2} |[\hat{\Omega}_1, \hat{\Omega}_2]|$

12章まとめ: 量子論－技術と応用

並進運動

- 自由粒子の波動関数とエネルギー

$$\psi = Ae^{ikx} + Be^{-ikx} \quad E = \frac{k^2 \hbar^2}{2m}$$

12.1 箱の中の粒子

- 境界条件 空間内にある点での波動関数の制限.
- 波動関数とエネルギー:

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad E_n = \frac{n^2 \hbar^2}{8mL^2}$$

- 量子数: 系の状態を番号付けするための整数(または半整数)
- ゼロ点エネルギー: エネルギーの最低値 $E_1 = \frac{\hbar^2}{8mL^2}$

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.1 箱の中の粒子(続き)

- 対応原理 古典力学は、非常に大きな量子数における量子力学に対応する.
- 直交性 2つの波動関数が次の関係を満たす. $\int \psi_n^* \psi_{n'} = 0$
- 規格直交: 2つの関数が規格化され、かつ直交している.

12.2 2次元および高次元での運動.

- 変数分離 $\psi(x, y) = X(x) \cdot Y(y)$ と書けること.
- 波動関数とエネルギー:

$$\psi_{n_1 n_2}(x, y) = \frac{2}{\sqrt{L_1 L_2}} \sin\left(\frac{n_1 \pi x}{L_1}\right) \sin\left(\frac{n_2 \pi y}{L_2}\right) \quad E_{n_1 n_2} = \left(\frac{n_1^2}{L_1^2} + \frac{n_2^2}{L_2^2}\right) \frac{\hbar^2}{8m}$$

- 縮退: 異なる波動関数が等しいエネルギーをもつこと.

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.3 トンネル効果

- **トンネル現象** 古典力学では許されない領域に波動関数が浸みだす現象。
- **透過確率** 長方形のエネルギー障壁に対して、トンネル現象が起こる場合の、入射に対する透過の比率。

$$T = \left\{ 1 + \frac{(e^{\kappa L} - e^{-\kappa L})^2}{16\varepsilon(1-\varepsilon)} \right\}^{-1} \approx 16\varepsilon(1-\varepsilon)e^{-2\kappa L} \quad \text{ここで、} \quad \varepsilon = E/V$$

振動運動

- **調和振動子** 復元力が変位に比例する場合。
- **力の定数**: フックの法則における比例定数。
- **放物ポテンシャルエネルギー**

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.4 一次元調和振動子のエネルギーレベル

- **エネルギー**: $E_n = (v + \frac{1}{2})\hbar\sqrt{\frac{k}{m}} = (v + \frac{1}{2})\hbar\omega$
- **ゼロ点エネルギー** $E_1 = \frac{1}{2}\hbar\omega$
- **エネルギー間隔** $\Delta E_n = E_{n+1} - E_n = \hbar\omega$

12章まとめ: 量子論－技術と応用

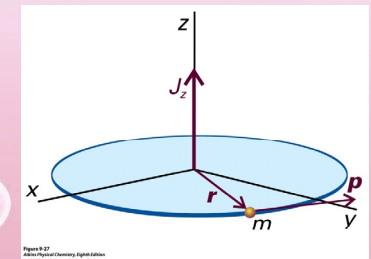
12.5 一次元調和振動子の波動関数

- **波動関数**: $\psi_v(x) = N_v H_v(y) e^{-y^2/2} \quad y = \frac{x}{\alpha} \quad \alpha = \left(\frac{\hbar}{mk} \right)^{1/4}$
- **エルミート多項式** 直交基底をなす多項式のひとつ。
- **平均変位** $\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v^* x \psi_v dx = 0$
- **平均二乗変位** $\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v^* x^2 \psi_v dx = (v + \frac{1}{2}) \frac{\hbar}{\sqrt{mk}}$
- **ビリアル定理**: もしある粒子のポテンシャルエネルギーが $V = ax^b$ の形に書けると、平均の運動エネルギーとポテンシャルエネルギーの関係は $2\langle E_K \rangle = b\langle V \rangle$ となる。

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.6 2次元での回転運動: 輪の上の粒子

- **角運動量**: $J_z = \pm mvr = \pm pr$
- **慣性モーメント**: $I = mr^2$
- **環状の境界条件** $\lambda = \frac{2\pi r}{m_l} \quad (m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$
- **波動関数** $\psi_{m_l}(\varphi) = \frac{e^{im_l\varphi}}{\sqrt{2\pi}}$
- **エネルギー** $E = \frac{J_z^2}{2mr^2} = \frac{J_z^2}{2I}$
- **ゼロ点エネルギー** $E_0 = 0$



12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.6 2次元での回転運動: 輪の上の粒子(続き)

□ 軌道角運動量演算子: $l_z = xp_y - yp_x = -i\hbar\partial/\partial\phi$.

□ そのz方向成分 $l_z = m_l\hbar$ ($m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$)

12.7 3次元での回転運動 球の上の粒子

□ ラプラシアン: $\nabla^2 = \partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2 + \partial^2/\partial z^2$

□ 波動方程式: $\mathcal{H}\psi = -\frac{\hbar^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right)\psi = -\frac{\hbar^2}{2m}\nabla^2\psi = E\psi$

□ 方位量子数: $l = 0, 1, 2, \dots$

□ 球面調和関数: $\psi(\theta, \phi) = \Theta(\theta) \cdot \Phi(\phi) = Y_{l,m_l}(\theta, \phi)$

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.7 3次元での回転運動: 球の上の粒子(続き)

□ エネルギー: $E = l(l+1)\frac{\hbar^2}{2I}$ $l = 0, 1, 2, \dots$

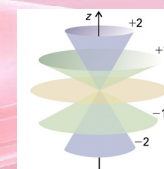
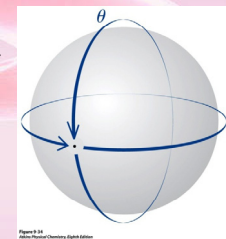
□ 縮退 $2l+1$ 個の波動関数が縮退.

□ 角運動量の大きさ $J = \sqrt{l(l+1)}\hbar$

□ 角運動量のz方向成分 $J_z = m_l\hbar$ $m_l = l, \dots, 0, \dots, -l$

□ 空間量子化: 回転体が離散化した $2l+1$ 個の方向に制限.

□ ベクトルモデル:



12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.7 3次元での回転運動: 球の上の粒子(続き)

□ 励起子(エキシトン): 結晶内での電子/ホール対

□ 量子ドット $10^3 \sim 10^5$ 個の半導体原子からなる3次元結晶.

12.8 スピン

□ スピン: 粒子が元から持っている角運動量.

□ スピン量子数: スピン角運動量 $\sqrt{s(s+1)}\hbar$ を定義する量子数.

□ スピン磁気量子数: スピン角運動量のz方向成分 $m_s\hbar$ を定義する量子数.

12章まとめ: 量子論－技術と応用

12.8 スピン(続き)

□ Stern-Gerlachの実験: 不均一な磁場で電子ビームを偏向させ、電子のスピンを観測.

□ フェルミ粒子: 半整数のスピン量子数を持つ粒子.

□ ボーズ粒子: 整数のスピン量子数を持つ粒子.

