

授業コンテンツを担当教員に無断で他者に
配信することを固く禁じます。

光科学 1

第10回

東京理科大学先進工学部 マテリアル創成工学科
曾我 公平

1

第9回のまとめ

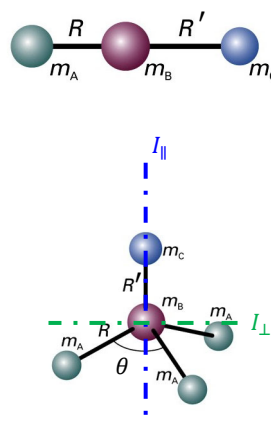
- 4つの剛性回転子：分子の対称性による分類
- 慣性モーメントを持つ軸の数
 - 直線回転子と球対称回転子では1本
 - 対称回転子では2本
 - 非対称回転子では3本
- 求め方
 - 回転の中心を定める(重心)
 - できるだけ計算が楽になる座標軸を定める(対称性に注目)
 - 軸上の原子の慣性モーメントの寄与はゼロ

2

第9回の課題

【課題1】右の図に示した直線回転子の慣性モーメントを求めなさい。

【課題2】右の図に示した対称回転子の慣性モーメント I_{\parallel} を求めなさい。



3

第9回の課題 【課題1】 直線回転子

$$I = m_A R^2 + m_C R'^2 - \frac{1}{m} (m_C R' - m_A R)^2$$

$$m_A: r = -R$$

$$m_B: r = 0$$

$$m_C: r = R'$$

$$m = m_A + m_B + m_C$$

$$r_G = \frac{1}{m} (m_A(-R) + m_B 0 + m_C R')$$

$$= \frac{1}{m} (m_C R' - m_A R)$$

$$I_A = m_A (r_G + R)^2$$

$$I_B = m_B (r_G + 0)^2 = m_B r_G^2$$

$$I_C = m_C (r_G - R')^2$$

$$I = I_A + I_B + I_C$$

$$= \frac{1}{m} \{ (m m_A (r_G + R)^2) + m m_B r_G^2 + m m_C (r_G - R')^2 \}$$

$$= \frac{1}{m} \{ m m_A r_G^2 + m m_A R^2 + 2 m m_A R r_G + m m_B r_G^2 + m m_A r_G^2 + m m_C r_G^2 + m m_C R'^2 - 2 m m_C R' r_G \}$$

$$= m_A R^2 + m_C R'^2$$

$$+ \frac{1}{m} \{ m m_A r_G^2 + 2 m m_A R r_G + m m_B r_G^2 + m m_C r_G^2 - 2 m m_C R' r_G \}$$

チェック：

✓対称性

✓分子の向きによらない→

AとCの入れ替え操作について対称

✓結果の中で m_B はどこ？

4

第9回の課題【課題1】直線回転子

$$\begin{aligned}
 I &= m_A R^2 + m_C R'^2 - \frac{1}{m} (m_C R' - m_A R)^2 \\
 &= m_A R^2 + m_C R'^2 \\
 &\quad + \frac{1}{m} \{ m m_A r_G^2 + 2 m m_A R r_G \\
 &\quad + m m_B r_G^2 + m m_C r_G^2 \\
 &\quad - 2 m m_C R' r_G \} \\
 &= m_A R^2 + m_C R'^2 \\
 &\quad + \frac{1}{m} [2m(m_A R - m_C R') r_G + m^2 r_G^2] \\
 &= m_A R^2 + m_C R'^2 \\
 &\quad + \frac{1}{m} [2(m_A - m_C R')(m_C R' - m_A R) \\
 &\quad + (m_C R' - m_A R)^2]
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= m_A R^2 + m_C R'^2 \\
 &\quad + \frac{1}{m} \{ -2(m_C R' - m_A R)^2 \\
 &\quad + (m_C R' - m_A R)^2 \} \\
 &= m_A R^2 + m_C R'^2 \\
 &\quad - \frac{1}{m} (m_C R' - m_A R)^2
 \end{aligned}$$

$m_A = m_C, R = R'$ のとき
 $I = 2m_A R^2$

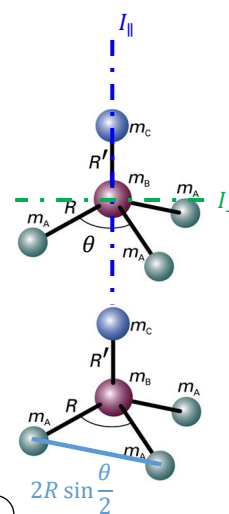
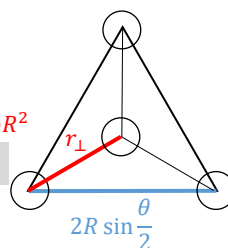
5

第9回の課題【課題2】対称回転子の I_{\parallel}

- 軸の選び方
- 独立な軸は2本。
- 最も回転対称性が高い軸を主軸 I_{\parallel} とする。
- それに垂直な軸を副軸 I_{\perp} とする。

$$\begin{aligned}
 r_{\perp} &= \frac{2}{\sqrt{3}} R \sin \frac{\theta}{2} = \frac{2}{\sqrt{3}} R \sqrt{\frac{1 - \cos \theta}{2}} \\
 &= R \sqrt{\frac{4}{3} \frac{1 - \cos \theta}{2}} = \sqrt{\frac{2}{3}} (1 - \cos \theta) R
 \end{aligned}$$

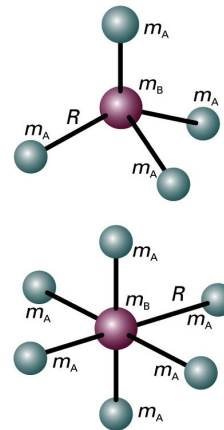
$$\begin{aligned}
 I_{\parallel} &= 3m_A r_{\perp}^2 = 3m_A \frac{2}{3} (1 - \cos \theta) R^2 \\
 I_{\parallel} &= 2m_A (1 - \cos \theta) R^2
 \end{aligned}$$



6

第9回の課題【課題3】球対称回転子

【課題3】右の図に示した2つの球対称回転子の慣性モーメントを求めなさい。



7

第9回の課題【課題3】球対称回転子

【解】

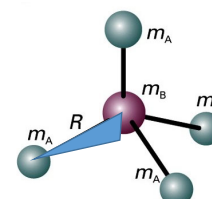
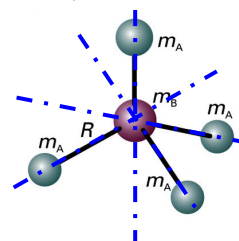
m_B は重心に位置することから、 $\frac{\sqrt{8}}{3}R$
 m_A が作る正三角形の中心から m_B の距離
 は $R/3$ である。

したがって、回転軸から m_A の距離は
 $\frac{\sqrt{8}}{3}R$ である。

よって

$$I = 3m_A \left(\frac{\sqrt{8}}{3}R \right)^2 = \frac{8}{3}m_A R^2$$

R $R/3$ すべて等価(見分けがつかない)の4本の回転軸



8

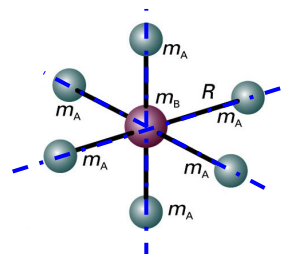
第9回の課題【課題3】球対称回転子

【解】

回転軸から距離 R の位置に4個の m_A が配されており、軸上の2個の m_A のモーメントはゼロなので

$$I = 4m_A R^2$$

すべて等価(見分けがつかない)の3本の回転軸



9

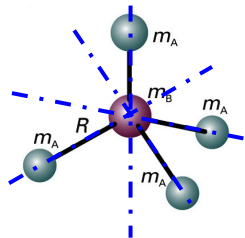
剛体回転子の4つの型と慣性モーメント

剛体回転子の型	慣性モーメント	例
球対称回転子 	3つの等しい慣性モーメント $I_a = I_b = I_c$	$\text{CH}_4, \text{SiH}_4, \text{SF}_4$
対称回転子 	2つの等しい慣性モーメント $I_a < I_b = I_c, I_a = I_b < I_c$	$\text{NH}_3, \text{CH}_3\text{Cl}, \text{CH}_3\text{CN}$
直線回転子 	慣性モーメントの一つはゼロ。 ゼロではない1つの慣性モーメント $I_a = 0, I_b = I_c = I$	$\text{CO}_2, \text{HCl}, \text{OCS},$ $\text{HC} \equiv \text{CH}$
非対称回転子 	3つの異なる慣性モーメント $I_a < I_b < I_c$	$\text{H}_2\text{O}, \text{H}_2\text{CO}, \text{CH}_3\text{OH}$ 水分子は対称回転子？

10

球対称回転子 $I_a = I_b = I_c$

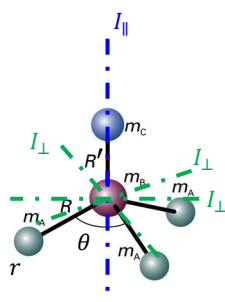
すべて等価(見分けがつかない)の4本の回転軸



4本のうちの3つのベクトルを選んでもそのベクトルの線形結合で空間のすべての点を表せる。

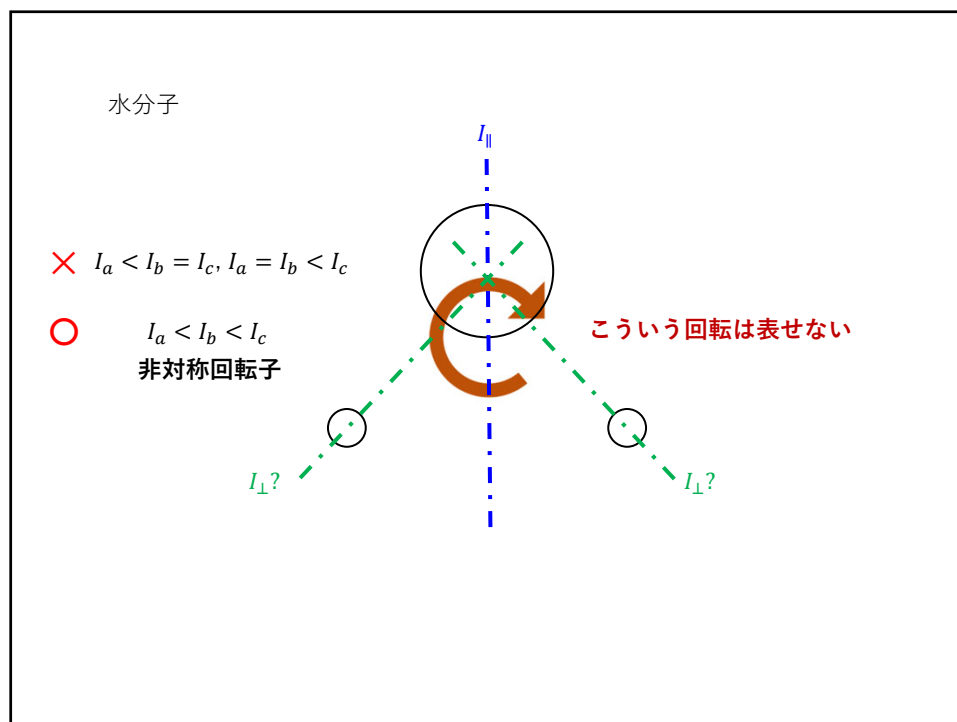
11

対称回転子 $I_a < I_b = I_c, I_a = I_b < I_c$



I_{\parallel} に平行なベクトルのほかに3本のうちの2つの I_{\perp} に平行なベクトルを選んでもそのベクトルの線形結合で空間のすべての点を表せる。

12



13

5 - 5. 分子の回転とエネルギー準位

- なぜ慣性モーメントを求めるか？
 - 電子波(マイクロ波)が吸収される波数(振動数)を知りたい。
 - 波数(振動数)を求めたい。
 - 回転の運動エネルギーを求めたい。
- 慣性モーメントと角運動量: I と J

慣性運動	回転運動
運動量 $\mathbf{p} = m\mathbf{v}$	角運動量 $\mathbf{J} = I\boldsymbol{\omega}$
運動エネルギー $\frac{1}{2}mv^2 = \frac{(mv)^2}{2m} = \frac{p^2}{2m}$	運動エネルギー $\frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{(I\omega)^2}{2I} = \frac{J^2}{2I}$

- 回転運動のエネルギー

$$E = \frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{J^2}{2I}$$

14

回転運動のエネルギー

$$E = \frac{J_a^2}{2I_a} + \frac{J_b^2}{2I_b} + \frac{J_c^2}{2I_c}$$

- J_a 、 J_b 、 J_c はそれぞれ、 I_a 、 I_b 、 I_c 軸周りの全角運動量。
- 全角運動量ベクトル \mathbf{J}

$$\mathbf{J} = (J_a, J_b, J_c)$$

$$J^2 = |\mathbf{J}|^2 = J_a^2 + J_b^2 + J_c^2$$

→ \mathbf{J} はどうやって決めるか？

15

回転スペクトルと 回転準位

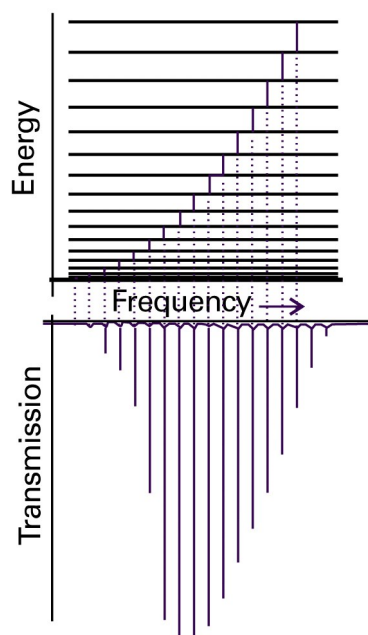


Figure 13-19
Atkins Physical Chemistry, Eighth Edition
© 2006 Peter Atkins and Julio de Paula

16

量子力学における水素原子モデル

演算子 $\hat{\psi}$ = 固有値 ψ
「問い合わせ」 $\hat{\psi}$ = 「答え」 ψ

ψ : 固有関数 (波動関数)

エネルギー $\hat{H}\psi = \varepsilon\psi$ ←シュレディンガー方程式

$$\hat{H} = K(\text{運動エネルギー}) + V(\text{ポテンシャル・相互作用})$$

↑この部分が「仮定」

★水素原子モデル

$$V = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

陽子1個と電子1個のクーロン相互作用のみを仮定

17

問い合わせ方：演算子
答：固有値

演算子	
$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m}\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}\right) + V(x, y, z)$	エネルギー ε
$\hat{\mathbf{p}} = -i\hbar\left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}\right)$	運動量 $\mathbf{p} = (p_x, p_y, p_z)$
$\hat{H} = \frac{1}{2m}\hat{\mathbf{p}}^2 + V(x, y, z)$	
$\hat{H} = \frac{1}{2m}(p_x^2 + p_y^2 + p_z^2) + V(x, y, z)$	
$\hat{H} = \frac{1}{2m}\left(p_r^2 + \frac{1}{r^2}p_\theta^2 + \frac{1}{r^2\sin^2\theta}p_\phi^2\right) + V(r, \theta, \phi)$	$p_r = m\frac{dr}{dt}, p_\theta = mr^2\frac{d\theta}{dt}, p_\phi = mr^2\sin^2\theta\frac{d\phi}{dt}$

18

$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

$$\begin{aligned}\nabla^2 &= \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \\ &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \\ &= \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} r + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2}\end{aligned}$$

19

慣性運動の記述と回転運動の記述の比較

慣性運動	回転運動
位置 x	角度 θ
速度 $v = \frac{dx}{dt}$	角速度 $\omega = \frac{d\theta}{dt}$
質量 m	慣性モーメント $I = mr^2$
運動量 $p = mv$	角運動量 $J = I\omega$
運動エネルギー $\frac{1}{2}mv^2$	運動エネルギー $\frac{1}{2}I\omega^2$
力 F	力のモーメント $T = Fr$ (トルク) $T = r \times F$
運動方程式 $m \frac{d^2x}{dt^2} = F$ $\frac{dp}{dt} = F$	運動方程式 $I \frac{d^2\theta}{dt^2} = T$ $\frac{dJ}{dt} = T$

20

回転の量子化(一般の粒子について)

- 運動量演算子

$$\hat{\mathbf{p}} = -i\hbar\nabla = -i\hbar\left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}\right)$$

$$(x, y, z) \rightarrow (r, \theta, \phi), \quad \mathbf{J} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$$

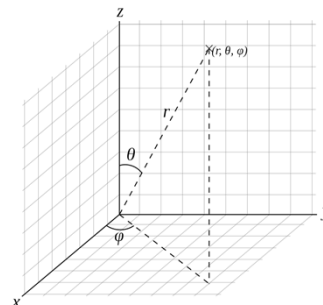
- 角運動量演算子 $\hat{\mathbf{J}}^2$

$$-\frac{1}{\hbar^2}\hat{\mathbf{J}}^2 = \frac{1}{\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta\frac{\partial}{\partial\theta}\right) + \frac{1}{\sin^2\theta}\frac{\partial^2}{\partial\theta^2}$$

外場が働かないときは $V = 0$ で

$$\hat{\mathbf{H}} = \frac{\hat{\mathbf{J}}^2}{2I} = -\frac{\hbar^2}{2I}\left\{\frac{1}{\sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta\frac{\partial}{\partial\theta}\right) + \frac{1}{\sin^2\theta}\frac{\partial^2}{\partial\theta^2}\right\}$$

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



21

角運動量の量子力学における扱い

$$\hat{\mathbf{p}} = -i\hbar\left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}\right)$$

$$\text{角運動量 } \hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{r}} \times \hat{\mathbf{p}} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} p_x \\ p_y \\ p_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -i\hbar\frac{\partial}{\partial x} \\ -i\hbar\frac{\partial}{\partial y} \\ -i\hbar\frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} = -i\hbar \begin{pmatrix} y\frac{\partial}{\partial z} - z\frac{\partial}{\partial y} \\ z\frac{\partial}{\partial x} - x\frac{\partial}{\partial z} \\ x\frac{\partial}{\partial y} - y\frac{\partial}{\partial x} \end{pmatrix}$$

$$\text{角運動量の大きさ } \hat{\mathbf{J}}^2 = J_x^2 + J_y^2 + J_z^2$$

$$\text{交換関係 } [\hat{\mathbf{A}}, \hat{\mathbf{B}}] = \hat{\mathbf{A}}\hat{\mathbf{B}} - \hat{\mathbf{B}}\hat{\mathbf{A}}$$

$$[\hat{J}_x, \hat{J}_y] = i\hbar\hat{J}_z$$

$$[\hat{J}_y, \hat{J}_z] = i\hbar\hat{J}_x$$

$$[\hat{J}_z, \hat{J}_x] = i\hbar\hat{J}_y$$

$$[\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_x] = 0$$

$$[\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_y] = 0$$

$$[\hat{\mathbf{J}}^2, \hat{J}_z] = 0$$

22

量子力学における水素原子モデル

座標: 極座標 (r, θ, ϕ)

変数分離:

$$\psi_{n,l,m} = R_{nl}(r)Y_{lm}(\theta, \phi)$$

主量子数: n 軌道の大きさ

軌道角運動量量子数: l 軌道の形の複雑さ → 軌道の形

球面調和関数: $Y_{lm}(\theta, \phi)$

$$\hat{L}^2 Y_{lm}(\theta, \phi) = l(l+1)\hbar^2 Y_{lm}(\theta, \phi)$$

角運動量の演算子と固有値。

$$l = 0(s), 1(p), 2(d), 3(f), 4(g), \dots$$

23

回転の量子化(一般の粒子について)

- 角度成分のシュレディンガー方程式

$$\hat{H} Y(\theta, \phi) = \varepsilon Y(\theta, \phi)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2I} \left\{ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right\} Y(\theta, \phi) = \varepsilon Y(\theta, \phi)$$

解として得る $Y(\theta, \phi) \rightarrow$ 球面調和関数

$$Y_{m_J}(\theta, \phi) = (-1)^{\frac{m_J + |m_J|}{2}} \sqrt{\frac{2J+1}{4\pi} \frac{(J-|m_J|)!}{(J+|m_J|)!}} P_J^{|m_J|}(\cos \theta) e^{im_J \phi}$$

- ルジャンドル陪関数 $P_J^{|m_J|}(\cos \theta)$

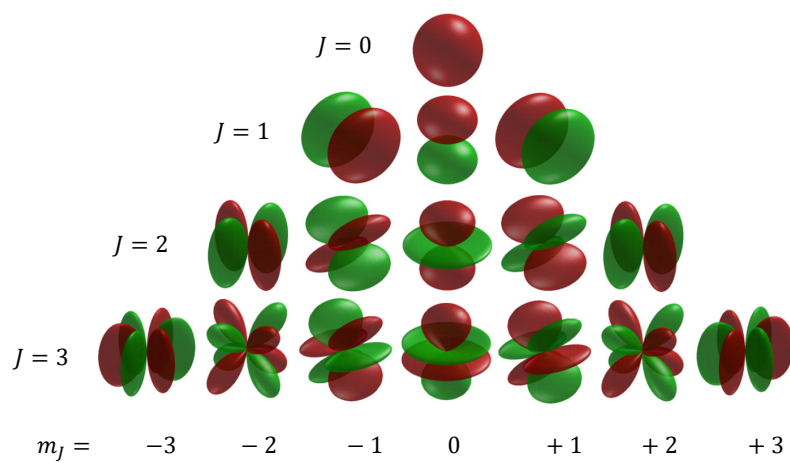
24

球面調和関数 $Y_{Jm_J}(\theta, \phi)$

$$\begin{aligned}
 Y_0^0 &= \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \\
 Y_1^0 &= \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta \\
 Y_1^{\pm 1} &= \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\pm i\varphi} \\
 Y_2^0 &= \sqrt{\frac{5}{16\pi}} (3 \cos^2 \theta - 1) \\
 Y_2^{\pm 1} &= \mp \sqrt{\frac{15}{8\pi}} \sin \theta \cos \theta e^{\pm i\varphi} \\
 Y_2^{\pm 2} &= \sqrt{\frac{15}{32\pi}} \sin^2 \theta e^{\pm 2i\varphi} \\
 Y_3^0 &= \sqrt{\frac{7}{16\pi}} (5 \cos^3 \theta - 3 \cos \theta) \\
 Y_3^{\pm 1} &= \mp \sqrt{\frac{21}{64\pi}} \sin \theta (5 \cos^2 \theta - 1) e^{\pm i\varphi} \\
 Y_3^{\pm 2} &= \sqrt{\frac{105}{32\pi}} \sin^2 \theta \cos \theta e^{\pm 2i\varphi} \\
 Y_3^{\pm 3} &= \mp \sqrt{\frac{35}{64\pi}} \sin^3 \theta e^{\pm 3i\varphi}
 \end{aligned}$$

25

球面調和関数 $Y_{Jm_J}(\theta, \phi)$



26

回転の量子化(一般の粒子について)

- 有限な値を得るための条件

$$\begin{aligned}\frac{2I}{\hbar^2} \varepsilon &= J(J+1) \\ J &= 0, 1, 2, 3, \dots, \\ m_J &= -J, -(J-1), \dots, 0, \dots, J-1, J\end{aligned}$$

$$\varepsilon = \frac{\hbar^2}{2I} J(J+1) \quad (J = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

27



28

分光学における「項 term」

$$\varepsilon = \frac{\hbar^2}{2I} J(J+1) \quad (J = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

- 項 term

- 原子や分子のエネルギー準位を 波数単位 (cm⁻¹) で表したもの

- ★球状回転子の回転項 $F(J)$

$$F(J) = BJ(J+1) \quad [\text{cm}^{-1}]$$

回転定数 B

$$B = \frac{1}{hc} \frac{\hbar^2}{2I}$$

J と $J-1$ の項間のエネルギー差 ΔF は

$$\Delta F = F(J) - F(J-1) = 2BJ$$

$\bar{\nu} = \Delta F$ の電磁波を吸収する

29

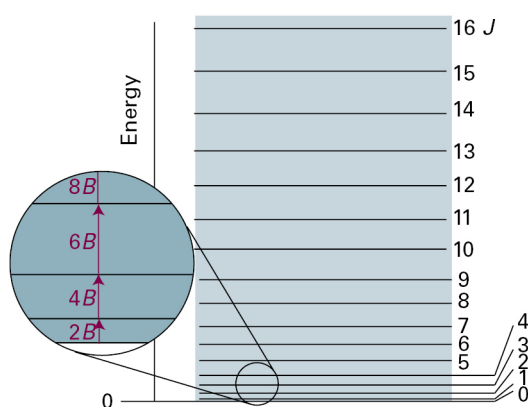
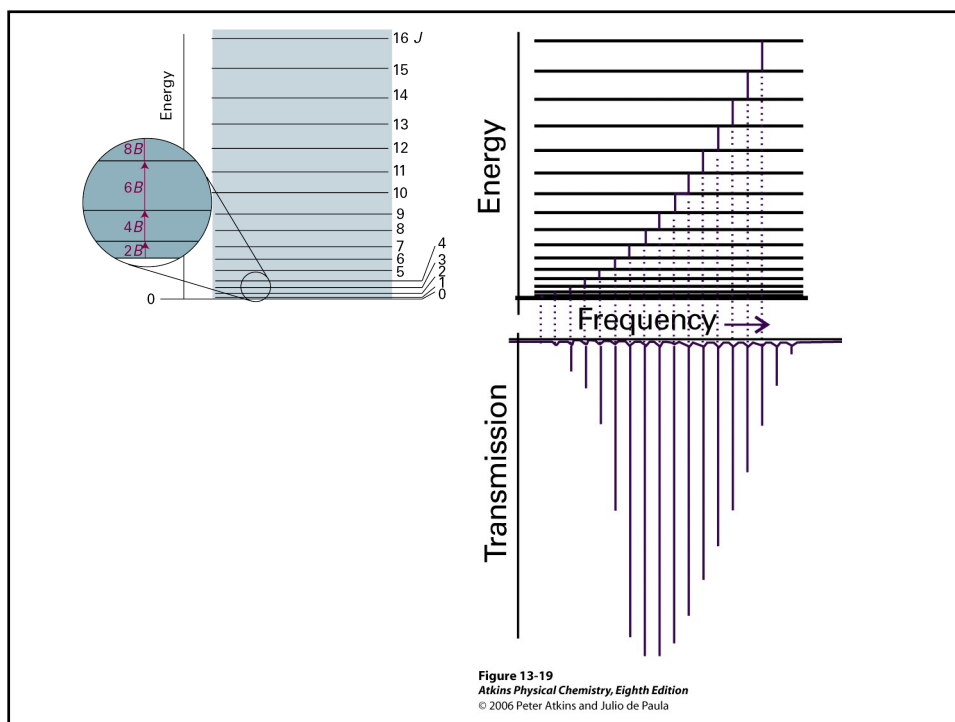


Figure 12B.4 The rotational energy levels of a linear or spherical rotor. Note that the energy separation between neighbouring levels increases as J increases.

30



31

第10回のまとめ

- 角運動量 J の回転運動エネルギー

$$\varepsilon = \frac{\hbar^2}{2I} J(J+1) \quad (J = 0, 1, 2, 3, \dots)$$

- 項 term

- 原子や分子のエネルギー準位を波数単位 (cm^{-1}) で表したもの

球状回転子の回転項 $F(J)$

$$F(J) = BJ(J+1) \quad [\text{cm}^{-1}]$$

- 回転定数 B

$$B = \frac{1}{hc} \frac{\hbar^2}{2I}$$

- J と $J-1$ の項間のエネルギー差 ΔF

$$\Delta F = F(J) - F(J-1) = 2BJ$$

32

第10回の課題

【課題】

球状回転子である C^{35}Cl_4 分子の回転定数 B を求め、その $J = 2$ から $J = 3$ への遷移で起こるマイクロ波吸収の波数を求めなさい。

ただし、 $R_{\text{C-Cl}} = 177 \text{ pm}$ 、 $u = 1.66 \times 10^{-27} \text{ kg}$ とする。