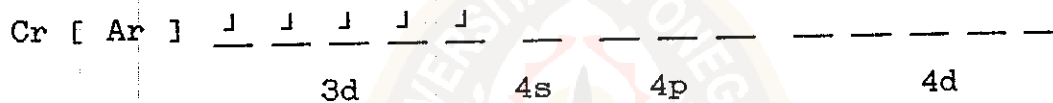


## LAMPIRAN A

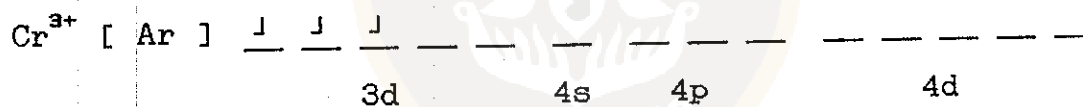
### TEORI IKATAN

Pembahasan dibatasi pada senyawa kompleks oktahedral dari unsur deret transisi pertama, dengan mengasumsikan hanya ikatan  $\sigma$  saja yang digunakan. Atom kompleks akan membentuk geometri oktahedral jika bilangan koordinasinya enam.

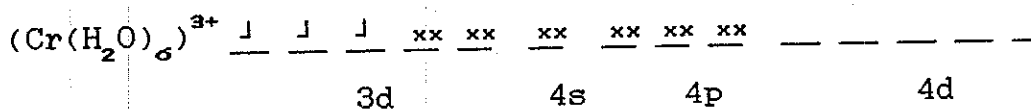
Secara teori ikatan valensi, pembentukan ikatan dalam senyawa kompleks dapat dijelaskan oleh struktur elektronik dan atomnya. Sebagai contoh untuk atom kompleks  $(\text{Cr}(\text{H}_2\text{O})_6)^{3+}$ , konfigurasi atom bebasnya



Konfigurasi atom  $\text{Cr}^{3+}$

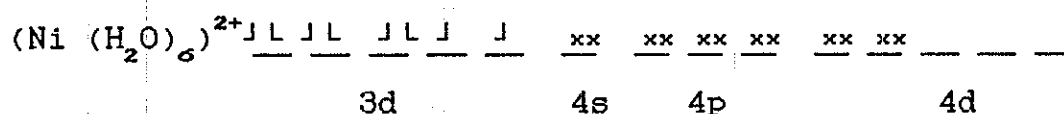
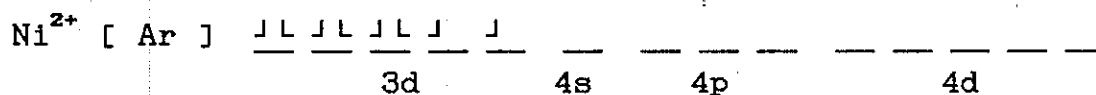


Orbital yang kosong akan diisi oleh pasangan elektron dari ligan



Dalam pembentukan atom kompleks digunakan orbital

$d^2sp^3$ , oleh karena itu atom kompleks ini disebut *komplek orbital dalam*. Untuk atom kompleks  $(Ni(H_2O))^{2+}$ , ikatan yang terjadi digambarkan sebagai berikut



Pembentukan atom kompleks ini menggunakan orbital hibrida  $sp^3d^2$  dan kompleks ini disebut *komplek orbital luar*. Kedua kompleks ini dapat dibedakan dari jumlah elektron yang tak berpasangan, yang ditunjukkan oleh sifat magnetnya. Kombinasi linier dari orbital atom menghasilkan 6 orbital  $d^2sp^3$  yang ekuivalen dengan

$$\psi_{(1)} = (1/6)^{1/2} \psi_s + (1/2)^{1/2} \psi_{pz} + (1/3)^{1/2} \psi_{dz^2} \quad (A.1)$$

$$\psi_{(2)} = (1/6)^{1/2} \psi_s - (1/2)^{1/2} \psi_{pz} + (1/3)^{1/2} \psi_{dz^2} \quad (A.2)$$

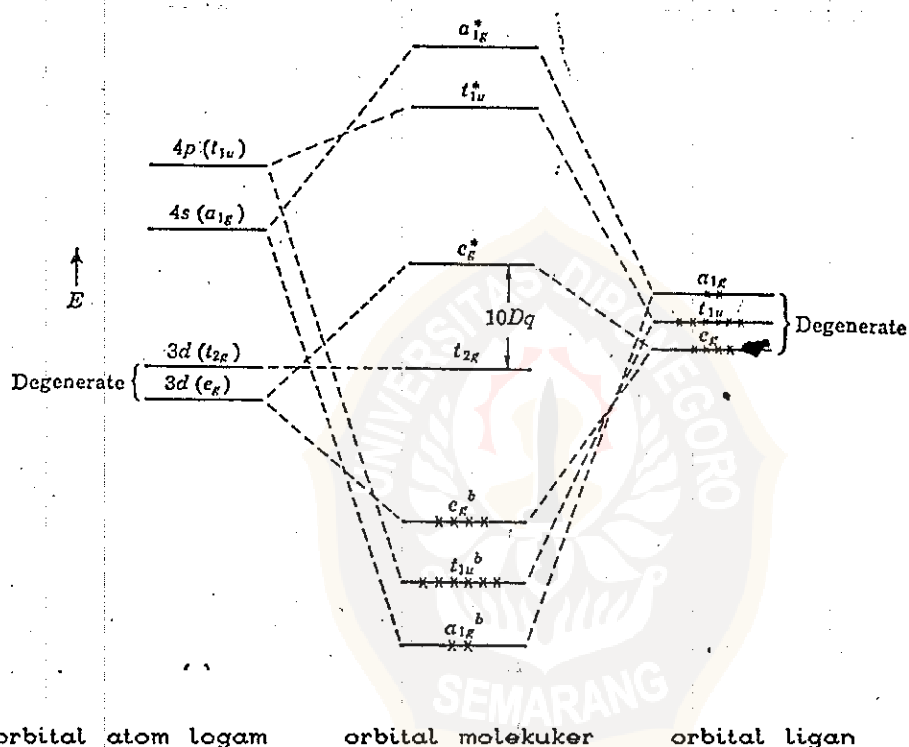
$$\psi_{(3)} = (1/6)^{1/2} \psi_s - (1/12)^{1/2} \psi_{dz^2} + 1/2 \psi_{d(x^2 - y^2)} + (1/2) \psi_{pz} \quad (A.3)$$

$$\psi_{(4)} = (1/6)^{1/2} \psi_s + (1/12)^{1/2} \psi_{dz^2} + (1/2) \psi_{d(x^2 - y^2)} - (1/2)^{1/2} \psi_{pz} \quad (A.4)$$

$$\psi_{(5)} = (1/6)^{1/2} \psi_s + (1/12)^{1/2} \psi_{dz^2} - 1/2 \psi_{d(x^2 - y^2)} + (1/2)^{1/2} \psi_{pz} \quad (A.5)$$

$$\psi_{(6)} = (1/6) \psi_s + (1/12) \psi_{dz^2} - 1/2 \psi_{d(x^2 - y^2)} + (1/2)^{1/2} \psi_{pz} \quad (A.6)$$

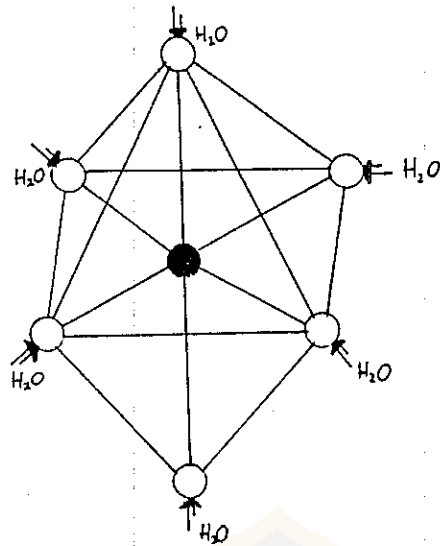
Dalam pendekatan yang digunakan, 6 orbital atom dari logam pusat dan 6 orbital atom dari 6 ligan membentuk 12 orbital molekul ( 6 orbital ikatan + 6 orbital anti ikatan ). Untuk atom kompleks  $Ti(H_2O)_6^{3+}$  mempunyai satu elektron pada orbital 3dnya, bentuk skema diagram dari ikatan tersebut dapat dilihat pada gambar A.1



Gambar A.1 Skema ikatan untuk atom kompleks oktahedral

Dari gambar A.1, diketahui ke-12 orbital molekul menduduki orbital ikatan, dan sebuah elektron atom pusat terdapat pada orbital non ikatan  $t_{2g}$ . Dalam teori medan kristal, perbedaan antara orbital  $e_g$  dan  $t_{2g}$  adalah  $10 Dq$ , yang merupakan beda energi antara tingkat anti ikatan  $t_{2g}$

dan  $e_g$ . Gambar ikatan yang terjadi dalam geometri oktahedral seperti dalam gambar A.2.



Gambar A.2. Gambar ikatan dalam geometri oktahedral.



## LAMPIRAN B

### FUNGSI - FUNGSI MATEMATIKA

#### I. Matrik

Matrik adalah himpunan bilangan skalar ( bilangan riil atau kompleks ) yang disusun secara empat persegi panjang ( menurut baris - baris dan kolom - kolom ). Matrik diberi namadengan huruf besar A,B,P, dan sebagainya. Secara lengkap ditulis matrik  $A = (a_{ij})$  artinya suatu matrik A yang elemen - elemennya  $a_{ij}$ , dimana indeks i menyatakan baris ke-i dan indeks j menyatakan kolom ke-j dari elemen tersebut. Ditulis dengan

$$A = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & \dots & a_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{m1} & a_{m2} & \dots & a_{mn} \end{pmatrix} \quad (\text{B.I.1})$$

#### I.1. Transpose Matrik

Suatu matrik  $A = (a_{ij})$  berukuran ( m x n ), maka transpose dari A adalah matrik  $A^T$  berukuran ( n x m ), yang didapat dari A dengan menuliskan baris ke-i dari A sebagai kolom ke-i dari  $A^T$ . Ditulis dengan  $A^T = (a_{ji})$ .

## I.2. Beberapa Jenis Matrik

1. Matrik bujursangkar ialah matrik yang mempunyai banyak baris = banyak kolom =  $n$ , dandisebut matrik bujur sangkar berordo  $n$ .

2. Matrik diagonal ialah matrik bujursangkaryang semua elemen diluar diagonal utama adalah nol. Ditulis dengan  $(a_{ij})$  adalah matrik diagonal bila  $a_{ij} = 0$ , untuk  $i \neq j$

3. Matrik identitas ialah matrik diagonal yang elemen - elemen diagonal utamanya sama dengan 1, dengan perkataan lain  $a_{ij}$  adalah matrik identitas bila  $a_{ij} = 1$ , untuk  $i = j$  dan  $= 0$ , untuk  $i \neq j$ . Matrik identitas biasa ditulis  $I$  atau  $I_n$ , dimana  $n$  menunjukkan ukuran matrik bujursangkar.

4. Matrik simetris ialah matrik yang transposenya sama dengan dirinya sendiri, dengan perkataan lain bila  $A = A^T$  atau  $a_{ij} = a_{ji}$  untuk semua  $i$  dan  $j$ .

5. Matrik antisimetri ialah matrik yang transposenya adalah negatifnya. Dengan perkataan lain Bila  $A = -A^T$  atau  $a_{ij} = -a_{ji}$  untuk semua  $i$  dan  $j$ .

6. Matrik hermitian : matrik  $A$  disebut matrik hermitian bila transpose hermitiannya samadengan dirinya sendiri. Dengan perkataan lain bila  $A^H = A$ . Mudah dimengerti bila matrik yang simetris adalah matrik hermitian.

### I.3. Beberapa Operasi Elementer Pada Baris Dan Kolom Suatu Matrik

1. Penukaran tempat baris ke-i dan baris ke-j . Ditulis  $H_{ij}(A)$ . Contoh

$$A = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 4 \\ 2 & 1 & 1 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix} \quad \text{maka } H_{12}(A) = \begin{vmatrix} 2 & 1 & 1 \\ 3 & 1 & 4 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix}$$

2. Penukaran tempat kolom ke-i dan kolom ke-j. Ditulis  $K_{ij}(A)$ . Contoh

$$A = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 4 \\ 2 & 1 & 1 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix} \quad \text{maka } K_{13}(A) = \begin{vmatrix} 4 & 1 & 3 \\ 1 & 1 & 2 \\ 1 & 0 & 3 \end{vmatrix}$$

3. Memperkalikan baris ke-i dengan skalar  $\lambda = 0$ . Ditulis  $H_i^{(\lambda)}(A)$ . Contoh

$$A = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 4 \\ 2 & 1 & 1 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix} \quad \text{maka } H_2^{(-2)}(A) = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 4 \\ -4 & -2 & -2 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix}$$

4. Memperkalikan kolom ke-1 dengan skalar  $\lambda = 0$ . Ditulis  $K_i^{(\lambda)}(A)$ . Contoh

$$A = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 4 \\ 2 & 1 & 1 \\ 3 & 0 & 1 \end{vmatrix} \quad \text{maka } K_3^{(2)}(A) = \begin{vmatrix} 3 & 1 & 8 \\ 2 & 1 & 2 \\ 3 & 0 & 2 \end{vmatrix}$$

#### I.4. Determinan

Setiap matrik bujur sangkar  $A$ , selalu dikaitkan dengan suatu skalar yang disebut *determinan* matrik tersebut. Determinan dari suatu matrik didefinisikan sebagai jumlah perkalian elemen - elemen dari sembarang baris / kolom dengan kofaktornya. Determinan matrik ditulis dengan  $\det(A)$  atau  $|A|$ . Adapun sifat - sifat determinan antara lain :

1.  $\det(A) = \det(A^T)$
2. Tanda determinan berubah apabila 2 baris/kolom ditukar tempatnya.
3. Harga determinan menjadi  $\lambda$  kali, apabila suatu baris/kolom dikalikan dengan  $\lambda$  (suatu skalar).
4. Harga determinan tidak berubah apabila baris/kolom  $i$  ditambahkan dengan  $\lambda$  baris/kolom  $j$ .



## II. Fungsi Legendre

### II.1. Persamaan Diferensial Legendre

Persamaan diferensial yang dikenal sebagai persamaan diferensial Legendre derajat  $n$ , ditulis dengan

$$(1 - x^2) \frac{d^2 y}{dx^2} - 2x \frac{dy}{dx} + n(n+1) = 0 \quad (\text{II.1})$$

Penyelesaian persamaan (II.1) adalah

$$P_n(x) = \sum_{r=0}^n (-1)^r \frac{(2n-2r)}{2^n r! (n-r)! (r-2r)!} x^{n-2r} \quad (\text{II.2})$$

dengan  $N = n/2$  untuk  $n$  genap dan  $N = (n-1)/2$  untuk ganjil dan  $P_n(x)$  adalah suku banyak umum Legendre.

### II.2. Rumus Rodrigues Untuk Suku Banyak Legendre

Rumus Rodrigues untuk suku banyak Legendre muncul dari persamaan differensial :

$$(1 - x^2) \frac{d^2 V_n}{dx^2} - 2x \frac{dV_n}{dx} + (n+1)V_n = 0 \quad (\text{II.3})$$

$$\text{dengan } V_n = \frac{d^n V}{dx^n} = \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n \quad (\text{II.4})$$

$V_n$  merupakan suku banyak derajat  $n$ . Persamaan Legendre mempunyai satu dan hanya satu penyelesaian dari bentuk itu, yaitu  $P_n(x)$ , ini berarti  $P_n(x)$  merupakan

suatu kelipatan tetapan dari  $V_n$ , jadi diperoleh

$$P_n(x) = c \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n \quad (\text{II.5})$$

Untuk mendapatkan tetapan  $c$ , ditinjau pangkat tertinggi untuk  $x$  disetiap ruas persamaan diatas, yakni

$$\begin{aligned} \frac{(2n)!}{2^n (n!)^2} x^n &= c \frac{d^n}{dx^n} x^{2n} \\ &= c \frac{(2n)!}{n!} x^n \end{aligned}$$

$$\text{sehingga } c = \frac{1}{2^n n!} \quad (\text{II.6})$$

Dengan mensubstitusikan nilai  $c$  kedalam persamaan (II.5), diperoleh

$$P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n \quad (\text{II.7})$$

Bentuk ini adalah rumus Rodrigues untuk suku banyak Legendre

### II.3. Fungsi Pembangkit Untuk $P_n(x)$

Suku banyak Legendre  $P_n(x)$  adalah koefisien  $Z^n$  dalam ekspansi

$$\phi = \sqrt{1 - 2xZ + Z^2} \quad (\text{II.8})$$

dengan pangkat naik dalam  $Z$ . untuk memudahkan diambil

$2xZ - Z^2 = y$ , dan mengekspansikan  $(1 - y)^{-1/2}$  ke binomial, didapat

$$\begin{aligned}
 \phi &= (1 - y)^{-1/2} = 1 + \frac{1}{2} y + \frac{1/2 \cdot 3/2}{2!} y^2 + \dots \\
 &= 1 + \frac{1}{2} (2xZ - Z^2) + \frac{3}{8} (2xZ - Z^2)^2 + \dots \\
 &= 1 + xZ - \frac{1}{2} Z^2 + \frac{3}{8} (4x^2 Z^2 - 4xZ^3 + Z^4) \\
 &= 1 + xZ + Z^2 \left( \frac{3}{8} x^2 - \frac{1}{2} \right) \\
 &= \sum_{n=0}^{\infty} A_n Z^n \quad (II.9)
 \end{aligned}$$

Jika diambil  $x = 1$  dalam persamaan ( II.8 ) maka akan didapat

$$\begin{aligned}
 \phi &= (1 - 2Z + Z^2)^{-1/2} = \frac{1}{1 - Z} \\
 &= 1 + Z + Z^2 + Z^3 + \dots + Z^n + \dots
 \end{aligned}$$

$A_n$  sama dengan 1 jika  $x = 1$ , sehingga  $A_n$  akan identik dengan  $P_n(x)$  karena  $A_n$  satu - satunya suku banyak derajat  $n$  yang memenuhi persamaan itu dan mempunyai nilai 1 bila  $x = 1$ . Dengan mendifferensialkan persamaan ( II.8 ) diperoleh

$$(1 - 2xZ + Z^2) \frac{\partial \phi}{\partial Z} = (x - Z) \phi \quad (II.10)$$

$$Z \frac{\partial \phi}{\partial Z} = (x - Z) \frac{\partial \phi}{\partial x} \quad (II.11)$$

Jika persamaan ( II.9 ) disubstitusikan kedalam persamaan ( II.10 ) dan koefisien  $Z^{n-1}$  pada kedua ruas

disamakan didapat

$$n A_n - (2n - 1) x A_{n-1} + (n - 1) A_{n-2} = 0 \quad (\text{II.12})$$

Dengan mensubstitusikan kedalam persamaan ( II.11 ) dari persamaan ( II.9 ) dan menyamakan koefisien - koefisien  $Z^n$  pada kedua ruas diperoleh

$$x \frac{dA_{n-1}}{dx} - \frac{dA_{n-2}}{dx} = (n - 1) A_{n-1} \quad (\text{II.13})$$

Jika dalam persamaan ( II.13 ),  $n$  diganti  $n+1$ , didapat

$$x \frac{dA_n}{dx} - \frac{dA_{n-1}}{dx} = n A_n \quad (\text{II.14})$$

Persamaan ( II.12 ) didiferensialkan terhadap  $x$  dan  $dA_{n-2}/dx$  dieliminasi diperoleh

$$\frac{dA_n}{dx} - x \frac{dA_{n-1}}{dx} = n A_{n-1} \quad (\text{II.15})$$

Persamaan ( II.14 ) dikalikan dengan  $-x$  dan menjumlahkannya dengan persamaan persamaan ( II.15 ) akan diperoleh

$$(1 - x^2) \frac{dA_n}{dx} = n (A_{n-1} - x A_n) \quad (\text{II.16})$$

Dengan mendiferensialkan persamaan ( II.16 ) terhadap  $x$  dan menyederhanakan hasilnya dengan menggunakan

persamaan ( II.15 ) akan didapat

$$(1 - x^2) \frac{d^2 A_n}{dx^2} - 2x \frac{dA_n}{dx} + n(n+1) A_n = 0 \quad (II.17)$$

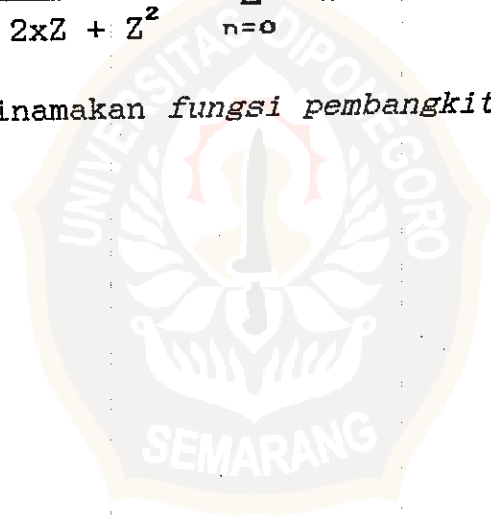
Persamaan ini memperlihatkan bahwa  $A_n$  adalah penyelesaian persamaan Legendre dengan demikian

$$A_n = P_n(x) \quad (II.18)$$

Dengan mensubstitusikan persamaan ( II.18 ) ke persamaan ( II.9 ) diperoleh hubungan

$$\phi = \frac{1}{\sqrt{1 - 2xz + z^2}} = \sum_{n=0}^{n=\infty} P_n(x) z^n$$

Fungsi  $\phi$  dinamakan *fungsi pembangkit* untuk  $P_n(x)$ .



## LAMPIRAN C

### PERHITUNGAN MATEMATIS

#### I. Bagian yang tergantung $\varphi$

I.a. Untuk  $m = m' + 4$

$$\langle \phi_m | x^4 + y^4 | \phi_m \rangle =$$

$$\int_0^{2\pi} e^{im\varphi} \left( \frac{e^{im\varphi} + e^{-im\varphi} + 6}{8} \right) e^{-im\varphi} d\varphi$$

$$\int_0^{2\pi} e^{i(m'+4)\varphi} \left( \frac{e^{im\varphi} + e^{-im\varphi} + 6}{8} \right) e^{-im\varphi} d\varphi$$

$$\int_0^{2\pi} e^{i4\varphi} \left( \frac{e^{i4\varphi} + e^{-i4\varphi} + 6}{8} \right) d\varphi$$

$$\int_0^{2\pi} \left( \frac{e^{i8\varphi} + e^{-i8\varphi} + 6}{8} \right) d\varphi$$

$$= \frac{1}{8} \left[ \frac{1}{8} e^{i8\varphi} + \frac{6}{4i} e^{i\varphi} + \varphi \right]_0^{2\pi}$$

$$= \frac{2\pi}{8}$$

Normalisasi untuk  $\phi_m = \frac{1}{2\pi}$ , sehingga

$$= \frac{2\pi}{8} \frac{1}{2\pi}$$

$$= \frac{1}{8}$$

$$\langle \phi_m | x^4 + y^4 | \phi_m \rangle = \frac{1}{8} r^4 \sin^4 \vartheta, \text{ untuk } m = m' \pm 4$$

I.b. Untuk  $m = m'$

$$\langle \phi_m | x^4 + y^4 | \phi_m \rangle =$$

$$\int_0^{2\pi} e^{im\varphi} \left[ \frac{e^{im\varphi} + e^{-im\varphi} + 6}{8} \right] e^{-im\varphi} d\varphi$$

$$\int_0^{2\pi} e^{im'\varphi} \left[ \frac{e^{im\varphi} + e^{-im\varphi} + 6}{8} \right] e^{-im\varphi} d\varphi$$

$$\int_0^{2\pi} \left[ \frac{e^{i4\varphi} + e^{-i4\varphi} + 6}{8} \right] d\varphi$$

$$= \frac{1}{8} \left[ \frac{1}{4i} e^{i4\varphi} - \frac{6}{4i} e^{-4i\varphi} + 6\varphi \right]_0^{2\pi}$$

$$= \frac{3\pi}{2}$$

Normalisasi untuk  $\phi_m = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}$ , sehingga

$$= \frac{3\pi}{2} \frac{1}{2\pi}$$

$$= \frac{3}{4}$$

$$\langle \phi_m | x^4 + y^4 | \phi_m \rangle = \frac{3}{4} r^4 \sin^4 \vartheta, \text{ untuk } m = m'$$

## II. Solusi dari integral $\vartheta$

### II.a. Untuk $\theta_{2+1} = \sqrt{\frac{15}{4}} \sin \vartheta \cos \vartheta$

$$= r^4 \langle \theta_{2+1} | \frac{3}{4} \sin^4 \vartheta + \cos^4 \vartheta | \theta_{2+1} \rangle$$

$$= \int_0^{\pi} r^4 \frac{15}{4} \sin^2 \vartheta \cos^2 \vartheta \left( \frac{3}{4} \sin^4 \vartheta + \cos^4 \vartheta \right) \sin \vartheta d\vartheta$$

$$= -\frac{15}{4} r^4 \int_0^{\pi} \left( \frac{3}{4} \sin^6 \vartheta \cos^2 \vartheta + \sin^2 \vartheta \cos^6 \vartheta \right) d\cos \vartheta$$

$$= -\frac{15}{2} r^4 \int_0^{\pi/2} \left[ \frac{3}{4} (1 - \cos^2 \vartheta)^3 \cos^2 \vartheta + (1 - \cos^2 \vartheta) \cos^6 \vartheta \right] d\cos \vartheta$$

$$= -\frac{15}{2} r^4 \left[ \frac{3}{4} \left( \frac{1}{3} \cos^3 \vartheta - \frac{3}{5} \cos^5 \vartheta + \frac{3}{7} \cos^7 \vartheta \right) \right]$$



$$\begin{aligned}
 & -\frac{1}{9} \cos^9 \vartheta) + \left( \frac{1}{7} \cos^7 \vartheta - \frac{1}{9} \cos^9 \vartheta \right) \Big|_0^{\pi/2} \\
 & = \frac{11}{21} r^4
 \end{aligned}$$

II.b. Untuk  $\theta_{2+2} = \sqrt{\frac{15}{16}} \sin^2 \vartheta$

$$= r^4 \langle \theta_{2+2} \mid \frac{3}{4} \sin^4 \vartheta + \cos^4 \vartheta \mid \theta_{2+2} \rangle$$

$$= \int_0^{\pi} r^4 \frac{15}{16} \sin^4 \vartheta \left( \frac{3}{4} \sin^4 \vartheta + \cos^4 \vartheta \right) \sin \vartheta \, d\vartheta$$

$$= -\frac{15}{16} r^4 \int_0^{\pi} \left( \frac{3}{4} \sin^8 \vartheta + \sin^4 \vartheta \cos^4 \vartheta \right) d\cos \vartheta$$

$$= -\frac{15}{8} r^4 \int_0^{\pi/2} \left( \frac{3}{4} (1 - \cos^2 \vartheta)^4 + (1 - \cos^2 \vartheta)^4 \cos^4 \vartheta \right) d\cos \vartheta$$

$$= -\frac{15}{2} r^4 \left[ \frac{3}{4} \left( \cos \vartheta - \frac{4}{3} \cos^3 \vartheta + \frac{6}{5} \cos^5 \vartheta - \frac{4}{7} \cos^7 \vartheta \right. \right.$$

$$\left. + \frac{1}{9} \cos^9 \vartheta \right) + \left( \frac{1}{5} \cos^5 \vartheta - \frac{2}{7} \cos^7 \vartheta - \frac{1}{9} \cos^9 \vartheta \right) \Big|_0^{\pi/2}$$

$$= \frac{13}{21} r^4$$

### III. Penyederhanaan bagian radial

$$a. \langle \psi(1) | V | \psi(1) \rangle = \langle \psi(1) | x^4 + y^4 + z^4 - \frac{3}{5} | \psi(1) \rangle$$

$$= \frac{11}{21} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr - \frac{3}{5} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= \frac{55 - 63}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= \frac{-8}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= -4 \frac{2}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= -4 Dq$$

$$b. \langle \psi(2) | V | \psi(2) \rangle = \langle \psi(2) | x^4 + y^4 + z^4 - \frac{3}{5} | \psi(2) \rangle$$

$$= \frac{13}{21} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr - \frac{3}{5} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= \frac{65 - 63}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= \frac{2}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= \frac{2}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr$$

$$= Dq$$

$$\begin{aligned}
c. \langle \psi(2) | V | \psi(2) \rangle &= \langle \psi(2) | x^4 + y^4 + z^4 - \frac{3}{5} | \psi(2) \rangle \\
&= \frac{73}{21} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr - \frac{3}{5} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr \\
&= \frac{73 - 63}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr \\
&= \frac{10}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr \\
&= 5 \frac{2}{105} D \int_0^{\infty} R_{nl}^2(r) r^4 r^2 dr \\
&= 5 Dq
\end{aligned}$$



## LAMPIRAN D

### TEORI GANGGUAN TINGKAT PERTAMA UNTUK TENAGA YANG TERDEGENERASI

Teori gangguan bertujuan untuk memperoleh eigen value dan eigen function suatu sistem apabila dikenakan suatu gangguan. Eigen value merupakan besaran fisis yang dihasilkan akibat operasi suatu operator tertentu, sedangkan eigen function adalah fungsi gelombang yang bersesuaian pada sistem tersebut.

Untuk membahas masalah - masalah fisis seperti problem potensial yang tetap, osilator harmonis, atom kompleks, dan sebagainya, selalu dimulai dari persamaan Schrödinger. Dari persamaan tersebut dapat diturunkan besar eigen tenaganya.

Untuk sistem yang mendapat gangguan sehingga menjadi tidak stasioner lagi, oleh adanya gangguan ini, akan memberikan perubahan pada sistem bentuk hamiltoniannya. Persamaan Schrödinger sebelum ada gangguan (Dhani, 1981)

$$H^{\circ} \psi^{\circ} - W^{\circ} \psi^{\circ} = 0 \quad (D.1)$$

akan mempunyai tingkat energi

$$W_0^{\circ}, W_1^{\circ}, \dots, W_k^{\circ}, \dots$$

Sesudah ada gangguan, persamaan Schrödingernya menjadi

$$H \psi - W \psi = 0 \quad (D.2)$$

$$\text{dimana : } H = H^{\circ} + \lambda H' + \lambda^2 H'' + \dots \quad (D.3)$$

Gangguan terhadap hamiltoniannya akan menjadi kecil untuk orde kedua dan orde seterusnya. Sehingga dapat diabaikan. Ekspansi gangguan ditulis sebagai :

$$H = H^{\circ} + \lambda H' \quad (D.4)$$

Persamaan Schrödinger yang memenuhi persamaan (D.4), ditulis dengan

$$(H^{\circ} + \lambda H') \psi = W \psi \quad (D.5)$$

Dan ekspansi  $\psi$  dan  $W$  terganggu dalam parameter  $\lambda$  ditulis (Pauling, 1963),

$$W_k = W_0 + \lambda W_1 + \lambda^2 W_2 + \dots \quad (D.6)$$

$$\psi_k = \psi_0 + \lambda \psi_1 + \lambda^2 \psi_2 + \dots \quad (D.7)$$

Substitusikan harga  $H$ ,  $\psi_k$ , dan  $W_k$  ke persamaan (D.3), akan menghasilkan

$$\begin{aligned} & (H^{\circ} x_{kl}^{\circ} - W_k x_{kl}^{\circ}) + (H^{\circ} \psi_k' + H' x_{kl}^{\circ} - W_k^{\circ} \psi_k' - W_k' x_{kl}^{\circ}) \lambda \\ & + (H^{\circ} \psi_k'' + H' \psi_k' + H'' \psi_k^{\circ} - W_k^{\circ} \psi_k'' - W_k' \psi_k' - W_k'' \psi_k^{\circ}) \lambda^2 \\ & + \dots = 0 \end{aligned} \quad (D.8)$$

$$\text{dimana } x_{kl}^{\circ} = \sum_{l=0}^{\infty} k_{ll} \psi_{kl}^{\circ}, \quad l = 1, 2, 3, \dots, \alpha \quad (D.9)$$

Deret pada persamaan (D.8) adalah konvergen, sehingga berharga nol untuk seluruh deret dalam koefisien  $\lambda$ . Untuk koefisien dari  $\lambda^{\circ}$  sama dengan nol, sesuai persamaan (D.1), sehingga diperbolehkan untuk deret pada persamaan (D.6) dan persamaan (D.7) dalam bentuk  $\psi^{\circ}$  dan  $W^{\circ}$ , dan ditulis dengan (Pauling, 1963),

$$H^{\circ} \psi_{kl}^{\prime} - W_k^{\circ} \psi_{kl}^{\prime} = W_k^{\prime} x_{kl}^{\circ} - H^{\prime} x_{kl}^{\circ} \quad (D.10)$$

$$\text{dengan } \psi_{kl}^{\prime} = \sum_{k^{\prime}=l} a_{k^{\prime}lk^{\prime}} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} \quad (D.11)$$

dan,

$$H^{\circ} \psi_{kl}^{\prime} = \sum_{k^{\prime}=l} a_{k^{\prime}lk^{\prime}} H^{\circ} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} = \sum_{k^{\prime}=l} a_{k^{\prime}lk^{\prime}} W^{\circ} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} \quad (D.12)$$

Substitusikan persamaan (D.12) kedalam persamaan (D.10), sehingga

$$\sum_{k^{\prime}=l} a_{k^{\prime}lk^{\prime}} (W_k^{\circ} - W_k^{\prime}) \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} = \sum_{l=0}^{\infty} k_{ll} (W_{kl}^{\prime} - H^{\prime}) \psi_{kl}^{\circ} \quad (D.13)$$

Persamaan (D.13) dikalikan  $\psi_{kj}^{*}$  dan diintegrasikan, didapat,

$$\begin{aligned} \sum_{k^{\prime}=l} a_{k^{\prime}lk^{\prime}} (W_k^{\circ} - W_k^{\prime}) \int \psi_{kj}^{*} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} d\tau = \\ \sum_{l=0}^{\infty} k_{ll} (W_{kl}^{\prime} \int \psi_{kj}^{*} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} d\tau - \int \psi_{kj}^{*} H^{\prime} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} d\tau) \end{aligned} \quad (D.14)$$

Suku sebelah kiri akan berharga nol karena  $\psi_{kj}^{\circ}$  dan  $\psi_{k^{\prime}l}^{\circ}$  adalah orthogonal ( $k = k^{\prime}$ ). Untuk selanjutnya persamaan (D.14) ditulis,

$$\sum_{l=0}^{\infty} k_{ll} (H_{kl}^{\prime} - \Delta_{jl} W_{kl}^{\prime}) = 0, \quad j = 1, 2, 3, \dots, \alpha \quad (D.15)$$

$$\text{dimana } H_{jl}^{\prime} = \int \psi_{kj}^{*} H^{\prime} \psi_{k^{\prime}l}^{\circ} d\tau \quad (D.16)$$

$$\Delta_{jl} = \int \psi_{kj}^{0*} \psi_{kl}^0 d\tau \quad (D.17)$$

Untuk sistem yang mempunyai degenerasi rangkap  $\alpha$ , maka persamaan (D.15) dapat ditulis secara lengkap,

$$\begin{aligned} k_{l1} (H'_{11} - \Delta_{11} W'_{kl}) + k_{l2} (H'_{12} - \Delta_{12} W'_{kl}) + \\ \dots + k_{l\alpha} (H'_{1\alpha} - \Delta_{1\alpha} W'_{kl}) &= 0 \\ k_{l1} (H'_{21} - \Delta_{21} W'_{kl}) + k_{l2} (H'_{22} - \Delta_{22} W'_{kl}) + \\ \dots + k_{l\alpha} (H'_{2\alpha} - \Delta_{2\alpha} W'_{kl}) &= 0 \\ k_{l1} (H'_{\alpha 1} - \Delta_{\alpha 1} W'_{kl}) + k_{l2} (H'_{\alpha 2} - \Delta_{\alpha 2} W'_{kl}) + \\ \dots + k_{l\alpha} (H'_{\alpha \alpha} - \Delta_{\alpha \alpha} W'_{kl}) &= 0 \end{aligned} \quad (D.18)$$

Dari persamaan (D.18) dapat diketahui harga  $W'_{kl}$ , jika persamaan (D.18) tersebut mempunyai penyelesaian yang non trivial dan ditulis dalam bentuk matrik (Pauling, 1963),

$$\begin{vmatrix} (H'_{11} - \Delta_{11} W'_{kl}) & (H'_{12} - \Delta_{12} W'_{kl}) & \dots & (H'_{1\alpha} - \Delta_{1\alpha} W'_{kl}) \\ (H'_{21} - \Delta_{21} W'_{kl}) & (H'_{22} - \Delta_{22} W'_{kl}) & \dots & (H'_{2\alpha} - \Delta_{2\alpha} W'_{kl}) \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ (H'_{\alpha 1} - \Delta_{\alpha 1} W'_{kl}) & (H'_{\alpha 2} - \Delta_{\alpha 2} W'_{kl}) & \dots & (H'_{\alpha \alpha} - \Delta_{\alpha \alpha} W'_{kl}) \end{vmatrix} = 0 \quad (D.19)$$

Bila fungsi gelombang asli  $\psi_{kl}^0, \dots, \psi_{k\alpha}^0$  telah

dinormalisasi dan saling orthogonal, maka fungsi  $\Delta_{jl}$  akan berharga satu untuk  $j = l$  dan nol untuk  $j \neq l$ , sehingga persamaan (D.19) menjadi

$$\begin{array}{cccc|c}
 H'_{11} - W_{kl} & H'_{12} & \dots & H'_{1\alpha} & \\
 H'_{22} & H'_{22} - W_{kl} & \dots & H'_{2\alpha} & \\
 \vdots & \vdots & & \vdots & \\
 H'_{\alpha 1} & H'_{\alpha 2} & \dots & H'_{\alpha\alpha} - W_{kl} & \\
 \hline
 & & & & =0
 \end{array}
 \tag{D.20}$$

Persamaan (D.20) sering dikenal dengan persamaan sekuler (*secular equation*) dan gangguan yang mempunyai penyelesaian seperti persamaan sekuler dinamakan gangguan sekuler (*secular perturbation*).

