

**FRAGMENT F**

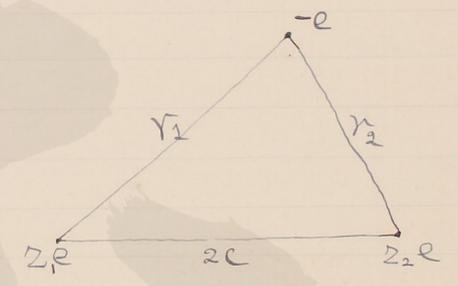
二中心問題、量子力学 = 古典力学諸問題中、exact = 古典  
 力学の場合である。即ちこの場合、wave equation、古典  
 力学 = 古典 Hamilton-Jacobi, partial differential  
 equation の同様に、elliptic coordinates を用いて、各  
 variables = separate する事が出来る。Eigenfunktion  
 及び Eigenwert を決定する事が可能である。

これは三体問題、特別に、唯一、正確 = 解きうる場合であ  
 る。三つの particles がある時、其の内、二つは質量が残り、一  
 つは質量 = 比して非常に大である時、二つは fixed  
 centre と考へる事が出来る。従つて二中心問題 = reduce 中心  
 の古典力学 = 古典力学に帰する。

實際問題として、最も簡単なものは、水素分子、ion 等  
 である。二つの同様な point charge +e, field の charge  
 -e, 電子が運動する場である。一般に分子 = 二つ  
 の正電荷 + 計算する事である。この問題を 平衡点 として考へる  
 事が出来る。

以下二問題を 詳細に discuss して見ようと思つた。

今 質量 是れ  $M_1, M_2, m$   
 電荷量 是れ  $Ze, Ze, -e$   
 三つの particles がある時、  
 其の coordinates 是れ  
 $(X, Y, Z), (X', Y', Z'), (x, y, z)$   
 相互距離 是れ  $2c, r_1, r_2$



とすれば、この system = 古典 wave equation の一般式  

$$\text{div grad } \Psi + \frac{8\pi^2}{h^2} (E - V) \Psi = 0$$

= 是れ

$$ds^2 = 2T(q_k, \dot{q}_k) dt^2$$

$$= M_1(dx^2 + dy^2 + dz^2) + M_2(dX'^2 + dY'^2 + dZ'^2)$$

**BOX 06**

$$+ m(dx^2 + dy^2 + dz^2)$$

7-71). (他に T の運動 / energy 7 P 311 2)

potential energy 1)

$$V = \frac{Z_1 Z_2 e^2}{2c} - \frac{Z_1 e^2}{Y_1} - \frac{Z_2 e^2}{Y_2}$$

7-72). E' 7 system / energy 7 Schr equation 1)

$$(1) \quad \frac{1}{M_1} \left( \frac{\partial^2 \Psi}{\partial X^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial Y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial Z^2} \right) + \frac{1}{M_2} \left( \frac{\partial^2 \Psi}{\partial X'^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial Y'^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial Z'^2} \right) + \frac{1}{m} \left( \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial z^2} \right) + \frac{4\pi^2}{h^2} \left( E' - \frac{Z_1 Z_2 e^2}{2c} + \frac{Z_1 e^2}{Y_1} + \frac{Z_2 e^2}{Y_2} \right) \Psi = 0$$

7-73).

今 mass  $M_1, M_2$  と  $m =$  比して非常大  $\neq$  1 114 21. first approximation として第一項第二項を neglect 21 21 21 21 21. 従って  $M_1, M_2$  / 間 / 距離  $2c$  7 parameter 7 考へ.  $E' - \frac{Z_1 Z_2 e^2}{2c} = E$  7 考へ. (1) 1)

$$(2) \quad \frac{\partial^2 \Psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Psi}{\partial z^2} + \frac{8\pi^2 m}{h^2} \left( E + \frac{Z_1 e^2}{Y_1} + \frac{Z_2 e^2}{Y_2} \right) \Psi = 0$$

7-74).  $\Psi$  1)  $(x, y, z)$  / 他  $= c$  7 parameter 7 考へ 7 考へ 7 考へ. 2) parameter  $c$  / 他 1) energy /  $E$  7 minimum 7 考へ 7 考へ 7 考へ.

Wave equation (2) 7 解 7 考へ 7 考へ. 特殊 1) 問題 7 考へ special case 7 考へ 7 考へ 7 考へ 7 考へ.

i) 先  $Z_1 = 1, Z_2 = 0$  7 考へ 7 考へ charge  $+e$  7 nucleus, 2)  $Z_1 = 2, Z_2 = 0$  7 考へ 7 考へ electron 7 運動 7 考へ 7 考へ 7 考へ.

ii)  $Z_1 = 2, Z_2 = 0$  7 考へ 7 考へ Helium Atom 7 考へ 7 考へ 1 electron 7 考へ 7 考へ 7 考へ Helium Ion, 7 考へ 7 考へ 7 考へ.

00708

iii)  $Z_1 = Z_2 = 1$  の場合 (水素分子 ion / 場合) とする。

1) 他種の場合がどうかは後述の通り iii) の場合が問題とする。

故に elliptic coordinates

$$\xi = \frac{r_1 + r_2}{2c} \quad \eta = \frac{r_1 - r_2}{2c}$$

及び azimuth  $\varphi$

$$(1 \leq \xi \leq \infty, -1 \leq \eta \leq 1, 0 \leq \varphi \leq 2\pi)$$

を用いた potential energy

$$-\frac{Ze^2}{r_1} - \frac{Ze^2}{r_2} = \frac{-e^2}{c(\xi^2 - \eta^2)} [(Z_1 + Z_2)\xi - (Z_1 - Z_2)\eta]$$

したがって Gauss' theorem  $\nabla \cdot \mathbf{y} = \nabla \cdot \mathbf{x} = \nabla \cdot \mathbf{y}$  を transform すると (2) となる。

$$(3) \quad \frac{\partial}{\partial \xi} \left\{ (\xi^2 - 1) \frac{\partial \Psi}{\partial \xi} \right\} + \frac{\partial}{\partial \eta} \left\{ (1 - \eta^2) \frac{\partial \Psi}{\partial \eta} \right\} + \left\{ \frac{1}{\xi^2 - 1} + \frac{1}{1 - \eta^2} \right\} \frac{\partial^2 \Psi}{\partial \varphi^2} + \frac{8\pi^2 m c^2}{h^2} \left[ E(\xi^2 - \eta^2) + \frac{e^2}{c} \{ (Z_1 + Z_2)\xi - (Z_1 - Z_2)\eta \} \right] \Psi = 0$$

となる。

$\varphi$  は variables / 在距離  $\varphi$  は one valued, finite continuous +  $\Psi$  / solution である。

(3) 式の variables  $\Rightarrow$  分離可能にする。

$$\Psi = \Phi(\varphi) X(\xi) Y(\eta)$$

したがって

$$\frac{\partial^2 \Phi}{\partial \varphi^2} = -n_3^2 \Phi$$

$n_3$ : (positive) integer or 0.

$$\text{従って } \Phi(\varphi) = \begin{cases} \cos \\ \sin \end{cases} n_3 \varphi$$

となる。

従って  $X, Y$  は  $\xi, \eta$  の関数

$$(4) \quad \frac{d}{d\xi} \left\{ (1 - \xi^2) \frac{dX}{d\xi} \right\} + \left\{ \lambda^2 \xi^2 - \kappa \xi - \frac{n_3^2}{1 - \xi^2} + \mu \right\} X = 0$$

$$\text{or (5)} \quad \frac{d}{d\eta} \left\{ (1-\eta^2) \frac{dY}{d\eta} \right\} + \left\{ \lambda^2 \eta^2 - \kappa' \eta - \frac{\mu^2}{1-\eta^2} + \mu \right\} Y = 0$$

か成生る。

$$(6) \quad \begin{cases} \lambda^2 = -\frac{8\pi^2 m c^2 E}{h^2} & (\lambda > 0 \text{ かつ}) \\ \kappa = \frac{8\pi^2 m c^2 (z_1 + z_2)}{h^2} \\ \kappa' = \frac{8\pi^2 m c^2 (z_1 - z_2)}{h^2} \end{cases}$$

$\mu$ : arbitrary constant.

之等, parameters (4)(5) solution かつ  $1 \leq \xi \leq \infty$   
 $-1 \leq \eta \leq 1$ , 範囲  $\tau$  finite continuous  $\tau$  条件  
 かつ定 + 変 + 了す。

$\xi = 1$  への特例, special case 考へて見らる。

i)  $z_2 = 0$  ならば  $\kappa = \kappa'$ ,  $\therefore$  (4)(5) 同一式 +  
 $\eta$   $X(\xi)$  かつ  $1 \leq \xi \leq \infty$ , 範囲  $\tau$  bounded + solution  
 有る。同様  $-1 \leq \xi \leq 1$  = 特例  $\tau$  bounded  $\tau$   
 有る。之ら同様  $Y(\eta)$  solution 有る。即ち  
 parameters  $\mu, \lambda$  かつ single equation かつ別々 = 決  
 定可能場合  $\tau$  有る。

iii)  $z_1 = z_2 = 1$  ならば  $\kappa' = 0$ , 之の場合 = (4) 同様  
 = He-ion, 場合  $\tau$  有る。之ら He term  $\tau$  有る。  
 之ら (5) 有る  $\lambda, \mu$ , 関係  $\tau$  有る。之ら (4) 有  
 る 関係  $\tau$  有る =  $E, C$  決定  $\tau$  有る。

以下 (4)(5) 有る  $\lambda, \mu$ , 関係  $\tau$  有る。  
 両方  $\tau$  有る 関係, consistent  $\tau$  有る  $\tau$  有る solution  
 有る。

§ Solution of the wave equations

前頁、先(4)式を  $t \rightarrow \tau$  と変換すると、singular point は  $(-1), 1, \infty$  となる。  $\xi$  が非常に大きくなる時、equation は asymptotically

$$\frac{d^2 X}{d\xi^2} + \lambda^2 X = 0$$

となる。従って  $\xi$  が非常に大きくなる時は、  
 $X \sim \cos e^{-\lambda \xi}$

となる。

$$X = P(\xi) \cdot e^{-\lambda \xi}$$

$$(1 - \xi^2) P'' - 2\{\lambda(1 - \xi^2) + \xi\} P' + \{2\lambda - k\} \xi + \lambda^2 + \mu - \frac{\nu^2}{1 - \xi^2} \} P = 0$$

となる。

次に  $\xi = 1$  が singular point となる。  $\xi = 1$  付近、solution は、  
 characteristic exponent は  $\frac{\nu^2}{2}$  or  $-\frac{\nu^2}{2}$  となる。  $\xi = 1$  付近、solution は

$$(\xi - 1)^{\frac{\nu^2}{2}} \text{ or } (\xi - 1)^{-\frac{\nu^2}{2}}$$

が factor となる。従って  $\xi = 1$  が pole となる。

同様に  $\xi = -1$  も singular point となる。 characteristic exponent は  $\frac{\nu^2}{2}$  or  $-\frac{\nu^2}{2}$  となる。 solution は

$$(\xi + 1)^{\frac{\nu^2}{2}} \text{ or } (\xi + 1)^{-\frac{\nu^2}{2}}$$

が factor となる。  $\xi = -1$  付近、interval  $1 > \xi > -1$  となる。 pole となる。

$$P(\xi) = (\xi^2 - 1)^{\frac{\nu^2}{2}} Q(\xi) = \left(\frac{\xi - 1}{\xi + 1}\right)^{\frac{\nu^2}{2}} Q(\xi)$$

となる。

1) 先前者として  $Q$  が満足する方程式は

$$(1-\xi^2)Q'' - 2\{(1-\xi^{-1})\lambda + (m_3+1)\xi\}Q' - \{\kappa - 2(m_3+1)\lambda\}\xi - \lambda^2 + m_3(m_3+1) - \mu\}Q = 0$$

↑ ↑ ↑  
 1 2 3

1 2 ↑ Q ↑ ξ = 1, ↑ power series ↑ ↑ ↑

$$\xi - 1 = x, \quad Q = \sum_{n=0}^{\infty} c_n x^n$$

$$Q' = \sum_{n=0}^{\infty} n c_n x^{n-1}$$

$$Q'' = \sum_{n=0}^{\infty} n(n-1) c_n x^{n-2}$$

方程式 ↑ x ↑ ↑ ↑

$$(2+x)x^2 Q'' + \{2(m_3+1) + \{2(m_3+1) - 4\lambda\}x - 2\lambda x^2\}x Q' + \{\kappa - 2(m_3+1)\lambda - \lambda^2 + m_3(m_3+1) - \mu\}x + \{\kappa - 2(m_3+1)\lambda\}x^2\}Q = 0$$

↑ = Q, series ↑ λ ↑ x ↑ power, 係数 ↑ 0 ↑ ↑ ↑ x^n, 係数

$$2n(n-1)c_n + (n-1)(n-2)c_{n-1} + 2(m_3+1)n c_n + \{2(m_3+1) - 4\lambda\}(n-1)c_{n-1} - 2\lambda(n-2)c_{n-2} + \{\kappa - 2(m_3+1)\lambda - \lambda^2 + m_3(m_3+1) - \mu\}c_{n-1} + \{\kappa - 2(m_3+1)\lambda\}c_{n-2} = 0$$

(8) or  $2n(n+m_3)c_n + \{(n-1)(n+2m_3 - 4\lambda) + \kappa + (m_3-2)(m_3+1) - \lambda^2 - \mu\}c_{n-1} + \{\kappa - 2(n+m_3-1)\lambda\}c_{n-2} = 0$

↑ ↑ ↑

係数 ↑ power ↑ ± ↑ vanish 2n 場合, 即 ↑ polynomial ↑ 場合 = 1 solution

$$X = (1-\xi^2)^{\frac{m_3}{2}} \cdot Q(\xi) \cdot e^{-\lambda\xi}$$

↑ 確 ↑ 1 ≤ ξ, 範囲 ↑ finite, continuous ↑ ↑, in ∞ ↑, e^{-λξ}, factor ↑ ↑ = X, 0 = converge 2n.

↑ ↑ 成 ± 2n ↑ = 1 先, p\_n n = 非 ↑

$$\{\kappa - 2(n+m_3-1)\lambda\} = 0$$

↑ ↑ 成 ± 2n ↑ = 1 先, 即 ↑ solution ↑ n\_2 次, polynomial ↑



$$2t'' \quad \kappa - 2(n_3+1)\lambda - \lambda^2 + n_3(n_3+1) - \mu = 0$$

+- 条件が成立せぬとす。之より

$$\lambda^2 - n_3(n_3+1) + \mu = 0.$$

取  $n_2 = 1 + 2\mu t$  (2) 二次式より

$$\kappa = 2(n_3+2)\lambda$$

$$2t'' \quad \left| \begin{array}{l} \kappa + (n_3-2)(n_3+1) - \lambda^2 - \mu \\ \kappa - 2(n_3+1)\lambda \end{array} \right. \quad \left. \begin{array}{l} 2(n_3+1) \\ 2+2n_3-4\lambda + \kappa + (n_3-2)(n_3+1) - \lambda^2 - \mu \end{array} \right|$$

= 0

が成立せぬとす。之より  $\lambda$  と  $\mu$  の関係が定まる。

$n_2 = 2$  以上  $\Rightarrow$  行を同様に計算すべし。

2)  $X$  solution  $-1 \leq \xi \leq 1$ , 範囲  $\tau \in \text{finite}$   $\tau$  あり  $k = k'$ , 場合  $2F_4$  one centre, 場合  $Y$  solution  $\tau$  無限  $\rightarrow$  無限  $\tau$  あり。  $t_2 = 2$  Hydrogen atom, Helium ion 等, Kepler problem, solution  $\tau \rightarrow \infty$  あり。之を普通  $\tau$  polar coordinates 可用  $\tau$  あり, solution  $\tau$  比較  $\tau$  見  $\tau$  あり。



21 條件の energy level は 前と同じ =  

$$-E = \frac{E_H (z_1 + z_2)^2}{(1+n_3)^2}$$

$n_2 = 1/3 \rightarrow$  1 条件は

$$\begin{vmatrix} -\{\lambda^2 + \mu - n_3^2 + 2(n_3+1)\lambda - \kappa\} & -2(n_3+1) & 0 \\ 2\lambda - \kappa & -\{2 - 4\lambda - (\lambda^2 + \mu - n_3^2 + 2(n_3+1)\lambda - \kappa)\} & -4(n_3+2) \\ 0 & 2 \cdot 2\lambda - \kappa & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots \end{vmatrix} = 0$$

$n_2 = 0$  1 out. P: constant (+)

$$2\lambda - \kappa = 0.$$

$$\text{or } \lambda^2 + \mu - n_3^2 + 2(n_3+1)\lambda - \kappa = 0$$

$$\text{or } \lambda^2 + \mu - n_3^2 + 2n_3\lambda = 0.$$

$n_2 = 1$  2 out.

$$2 \cdot 2\lambda - \kappa = 0$$

$\mu$  は 2 out

$$\mu = 1 - 2n_3\lambda - \lambda^2 + n_3^2 \pm \sqrt{1 + 4n_3\lambda + 4\lambda^2}$$

