

ボーデの法則は微分方程式の解

新村公剛 (Kimitake Shinmura)

新村公剛公認会計士事務所

今日、ボーデの法則は単なる経験則で片付けられている。しかし、シュレディンガー方程式からベッセル微分方程式及びオイラーの微分方程式を通じてボーデの法則を導き出したのがこの論文である。海王星を除き、ボーデの法則は太陽からの各惑星の平均距離 a 天文単位が近似的に以下の数列で表される式である。

$$a = 0.4 + 0.3 * 2^n \quad (n = -\infty, 0, 1, 2, \dots) \quad (1)$$

まず、直角座標 (x, y) と極座標 (r, θ) との関係のラプラシアン Δ の代入等より、自由粒子のシュレディンガー方程式は、波動関数 ϕ 、ディラック定数 \hbar 、質量 m 及びエネルギー E として

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial r^2} + \frac{1}{r} * \frac{\partial \phi}{\partial r} + \frac{1}{r^2} * \frac{\partial^2 \phi}{\partial \theta^2} \right) = E \phi \quad (2)$$

で、さらに、(2) 式に変数分離法 $\phi = R(r)S(\theta)$ を仮定する等、定数を μ^2 として

$$\frac{r^2}{R(r)} \frac{d^2}{dr^2} R(r) + \frac{r}{R(r)} \frac{d}{dr} R(r) + \frac{r^2}{R(r)} k^2 R(r) = -\frac{1}{S(\theta)} \frac{d^2}{d\theta^2} S(\theta) = \mu^2 \quad (3)$$

を得、さらに、周期的条件の代入等より、

$$\mu = n \quad (n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots) \quad (4)$$

で、(3) 式の変数分離した $R(r)$ の式に $\mu = n$ を代入等し、変数変換 $x = kr$ (x は無次元である) 等より、

$$\frac{d^2}{dx^2} R(x) + \frac{1}{x} \frac{d}{dx} R(x) + \left(1 - \frac{n^2}{x^2} \right) R(x) = 0 \quad (5)$$

で、(5) 式はベッセルの微分方程式である。(5) 式を級数解法で解くと、解 $R(x)$ は、

$$R(x) = C_0 x^n \left\{ 1 - \frac{1}{n+1} * \left(\frac{x}{2} \right)^2 + \frac{1}{2(n+2)(n+1)} \left(\frac{x}{2} \right)^4 - \frac{1}{6(n+3)(n+2)(n+1)} \left(\frac{x}{2} \right)^6 + \dots \right\} \quad (6)$$

で、 $n \rightarrow$ 大の時、 $\{ \}$ の中の第 2 項以下は無視でき、 $R(x)$ は、

$$R(x) = C_0 x^n \quad (7)$$

であるが、 n が大の場合だけでなく、小の場合にも適用できる微分方程式を求める。(5) 式のベッセルの微分方程式の右辺を 0 ではなく、 $R(x)$ を置くと、

$$\frac{d^2}{dx^2} R(x) + \frac{1}{x} \frac{d}{dx} R(x) + \left(1 - \frac{n^2}{x^2} \right) R(x) = R(x) \quad (8)$$

それから、右辺の $R(x)$ を左辺に移項して

$$\frac{d^2}{dx^2} R(x) + \frac{1}{x} \frac{d}{dx} R(x) - \frac{n^2}{x^2} R(x) = 0 \quad (9)$$

で、(9)式はオイラー（コーシー）の微分方程式で、(9)式と以下の(10)式と

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{a}{x} \frac{dy}{dx} + \frac{b}{x^2} y = 0 \quad (10)$$

を比べて、 $R(x) = y$ として、 $a=1$ 、 $b=-n^2$ である。 $x = e^u$ に変数変換して、オイラー（コーシー）の微分方程式のモデルは、

$$\frac{d^2 y}{du^2} + (a-1) \frac{dy}{du} + b y = 0 \quad (11)$$

である。上記の(11)式に、 $a=1$ 、 $b=-n^2$ を代入すると、

$$\frac{d^2 y}{du^2} - n^2 y = 0 \quad (12)$$

で、簡単な定係数の微分方程式になる。この式の一般解は、

$$y = R(x) = C_0 e^{un} + C_1 e^{-un} = C_0 x^n + C_1 x^{-n} \quad (13)$$

で、この式は $x=0$ で無限大となるので、 $C_1=0$ である。 $C_1=0$ を上式に代入すると、

$$R(x) = C_0 e^{un} = C_0 x^n \quad (14)$$

で、(14)式は $x=0$ の時、 $R(0)$ は0で無意味、 $x=1$ の時、 $R(1)$ は n のいずれの値でも同一の値 C_0 で無意味である。 $x=0$ 、 1 を境界条件として採用する。

まず、境界条件 $x=0$ の時、この $R(0)$ を太陽と水星の距離 0.4 天文単位とし、 $R(0)$ を0にしないため、(14)式の $C_0 x^n$ に c を加えて、

$$R(0) = 0.4 = c + C_0 * 0^n = c \quad (15)$$

で、 c が求まる。 $c=0.4$ 天文単位である。

次に、境界条件 $x=1$ の時、この距離 $R(1)$ を太陽と金星の距離 0.7 天文単位とし、(14)式の $C_0 x^n$ に 0.4 を加えた式に代入すると、

$$\begin{aligned} R(1) = 0.7 &= 0.4 + C_0 * 1^n = 0.4 + C_0 \\ C_0 &= 0.3 \text{天文単位} \end{aligned} \quad (16)$$

で、境界条件 $x=1$ は、 x^0 、即ち、 $n=0$ という境界条件でもある。

最後に、地球は $n=1$ で、太陽と地球の距離 1 天文単位である。(14)式の $C_0 x^n$ に 0.4 を加えた式に、 $R(x) = 1$ 及び $C_0 = 0.3$ を代入すると、

$$\begin{aligned} R(x) = 1 &= 0.4 + 0.3 * x^1 \\ x &= 2 \text{(無次元)} \end{aligned} \quad (17)$$

地球と同じ方法で各惑星の x を求めると、海王星以外は、 x は2である。よって、(15)式の $c=0.4$ 、(16)式の $C_0=0.3$ 及び(17)式の $x=2$ を(14)式の $C_0 x^n$ に c を加えた式に代入すると、太陽と各惑星の距離 $R(2)$ は、

$$R(2) = 0.4 + 0.3 * 2^n \quad (18)$$

を得、(18)式は、頭初で述べた(1)式のボーデの法則である。

以上