

物性物理学C 第2回レポート 略解

I. 以下のように固定点を求め、そのまわりに線形安定性解析を行う。

- (i) 固定点を求めると $-x + x^3 = 0$ より $x = 0, \pm 1$ 。それぞれの固定点について安定性解析をする。
 $x = 0$ まわりで $x = 0 + \Delta x$ とおくと、

$$\frac{d\Delta x}{dt} = -\Delta x + o(\Delta x^2)$$

よって、安定である。

$x = \pm 1$ まわりで $x = \pm 1 + \Delta x$ とおくと、

$$\frac{d\Delta x}{dt} = -(\pm 1 + \Delta x) + (\pm 1 + \Delta x)^3 = 2\Delta x + o(\Delta x^2)$$

よって、不安定である。

- (ii) 固定点を求めると $\frac{dx}{dt} = \frac{dy}{dt} = 0$ より $x = y = 0$ 。
 $x = 0 + \Delta x$ 、 $y = 0 + \Delta y$ とおいて代入すると

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta x \\ \Delta y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & a \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta x \\ \Delta y \end{pmatrix}$$

この固有値は $\lambda^2 - a\lambda + 1 = 0$ の解。これは、 $a > 0$ のときには固有値の実部は2つとも正、 $a < 0$ のときには固有値の実部が2つとも負。よって、 $a > 0$ のときは不安定、 $a < 0$ のときは安定。

- (iii) 固定点を求めると $-x^3 = 0$ より $x = 0$ 。
 $x = 0 + \Delta x$ とおいて代入すると

$$\frac{d}{dt} \Delta x = -\Delta x^2$$

線形の部分 (Δx の1次の部分) だけを見ると0なので中立安定のように思われるが、線形部分が0のときには、高次の項が重要となる。この場合は、 Δx^2 の項が重要となる。常に、 $\frac{d}{dt} \Delta x = -\Delta x^2 \leq 0$ であるので、 $\Delta x > 0$ ならば0に収束していくが、 $\Delta x < 0$ ならば負の無限大に発散していく。「安定」の定義は「どんな摂動に対しても固定点に収束する」ことであるが、この場合は、 $\Delta x < 0$ の摂動を与えると発散するので、 $x = 0$ の固定点は不安定。

II. ロジスティック方程式

$$\frac{dx}{dt} = x(a - x)$$

は変数分離することにより解くことができる。

$$\int_{x_0}^x \frac{dx'}{x'(a - x')} = \int_0^t dt'$$

$$\frac{1}{a} \int_{x_0}^x \left(\frac{1}{x'} + \frac{1}{a - x'} \right) dx' = \int_0^t dt'$$

これを解くと、

$$\begin{aligned} [\ln|x| - \ln|a-x|] - [\ln|x_0| - \ln|a-x_0|] &= at \\ \ln\left|\frac{x}{a-x}\right| - \ln\left|\frac{x_0}{a-x_0}\right| &= at \end{aligned}$$

これより、

$$\begin{aligned} \frac{x(a-x_0)}{x_0(a-x)} &= \exp(at) \\ \frac{a-x_0}{x_0}x &= (a-x)\exp(at) \end{aligned}$$

となり、

$$x = \frac{a}{1 + \frac{a-x_0}{x_0}\exp(-at)}$$

この式を見れば $t \rightarrow \infty$ のとき、常に $x \rightarrow a$ となると思われる。しかし、 $x_0 < 0$ のときには、 $\frac{a-x_0}{x_0} < -1$ となるため、 $\exp(at) = -\frac{a-x_0}{x_0}$ となる点で分母が発散するため、有限の時間で $x \rightarrow -\infty$ に発散。一方、 $x_0 > 0$ のときには、 $\frac{a-x_0}{x_0} > -1$ のため、有限の時間で発散することはなく、 $t \rightarrow \infty$ のとき、常に $x \rightarrow a$ 。

線形安定性解析をしてみると、固定点は $x = 0, a$ 。それぞれのまわりで安定性解析をする。

- $x = 0$ まわりで、 $x = 0 + \Delta x$ とおくと、

$$\frac{d\Delta x}{dt} = a\Delta x + o(\Delta x^2)$$

より不安定。

- $x = a$ まわりで、 $x = a + \Delta x$ とおくと、

$$\frac{d\Delta x}{dt} = -a\Delta x + o(\Delta x^2)$$

$a > 0$ より安定。

よって、極限をとったときの値が a であることと矛盾しない。

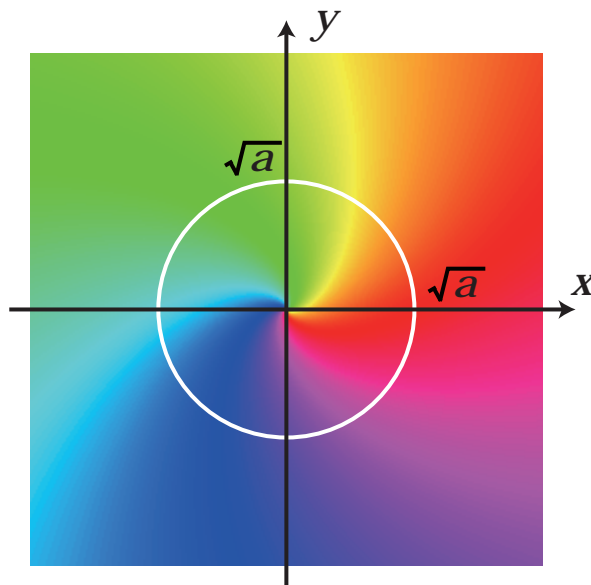
III. 極座標に変換する。 $\frac{\partial r}{\partial x} = \cos\theta$ 、 $\frac{\partial r}{\partial y} = \sin\theta$ 、 $\frac{\partial\theta}{\partial x} = -\frac{\sin\theta}{r}$ 、 $\frac{\partial\theta}{\partial y} = \frac{\cos\theta}{r}$ を用いると、

$$\begin{aligned} \frac{dr}{dt} &= \cos\theta [ax - \omega y - (x^2 + y^2)(x - by)] \\ &\quad + \sin\theta [\omega x + ay - (x^2 + y^2)(y + bx)] \\ &= ar - r^3 \\ \frac{d\theta}{dt} &= -\frac{\sin\theta}{r} [ax - \omega y - (x^2 + y^2)(x - by)] \\ &\quad + \frac{\cos\theta}{r} [\omega x + ay - (x^2 + y^2)(y + bx)] \\ &= \omega - br^2 \end{aligned}$$

$b = 0$ のときは、位相の進み方 $\frac{d\theta}{dt}$ は r に依存しないので、振幅に関係なく位相は中心からの角度だけで決まる。なので、原点を中心として、放射状の半直線となる。

一方で、 $b > 0$ のときには、半径によって、各速度が異なる。リミットサイクルは $r = \sqrt{a}$ の位置にあるが、それより外側だと角度の進み方が遅くなり、内側だと速くなる。このことを考慮すると、リミットサイクルの外側にあるとき、時間が十分にたったあと漸近するリミットサイクル上の点は、今考えている点よりも後方にある。またリミットサイクルの内側にあるときには、逆に前方にあることになる。このような点をつないでいくと、内から外に進むに従って、中心からの角度が大きくなるような曲線になると予想される。つまり $r = f(\theta)$ という形で書くならば、 f は θ の増加関数になる。

$b < 0$ のときにはまったく逆の議論ができ、 $\theta = f(r)$ という形で書くならば、 f は θ の減少関数になる。具体的には図のようになる (図は $b = 0.5$ の場合)。



IV. $\Delta\theta = \theta_2 - \theta_1$ とおくと

$$\frac{d\Delta\theta}{dt} = -2K_1 \sin(\Delta\theta) - 2K_2 \sin(2\Delta\theta)$$

よって、

$$f(\theta) = -K_1 \sin(\Delta\theta) - K_2 \sin(2\Delta\theta)$$

の形によって条件が変わる。つまり、この関数が 0 となる点とそのときの傾きが重要である。

$$f(\theta) = -\sin(\Delta\theta) [K_1 + 2K_2 \cos(\Delta\theta)]$$

と変形できるので、 $\Delta\theta = 0, \pi$ は必ず $f(\theta) = 0$ を満たす。 K_1 と K_2 の条件により、以下のように場合分けできる。

- $2|K_2| < K_1$ のときには、他に $f(\theta) = 0$ となる点はない。グラフの傾きを考えると、 $\theta = 0$ が安定となる。
- $2|K_2| > K_1$ のときには、 $K_1 + 2K_2 \cos(\Delta\theta) = 0$ を満たすような θ が $\theta = 0, \pi$ 以外に存在する。この点を $\theta = \alpha, \beta$ とおく。三角関数の性質を考えると、 $0 < \alpha < \pi < \beta < 2\pi$ となる。 $f(\theta) = 0$ となる点での傾きを考えると、

- $K_2 > K_1/2$ のときには、 $\theta = 0, \pi$ が安定、 $\theta = \alpha, \beta$ が不安定。
- $K_2 < -K_1/2$ のときには、 $\theta = 0, \pi$ が不安定、 $\theta = \alpha, \beta$ が安定。

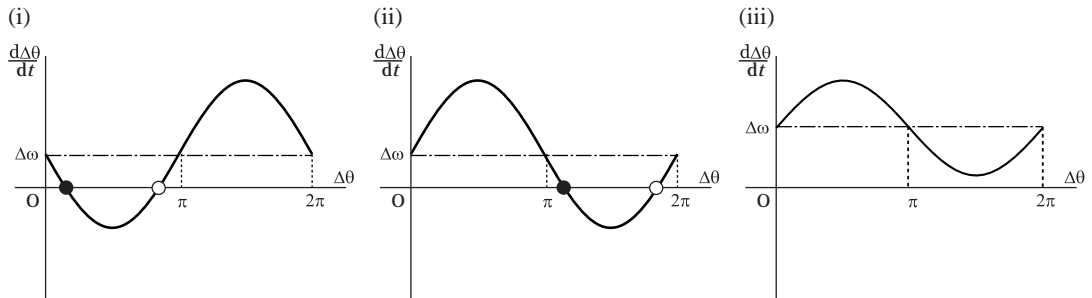
V. $\Delta\theta = \theta - \Omega t$ とおくと、

$$\frac{d(\Omega t + \Delta\theta)}{dt} = \omega + K \sin(\Omega t - (\Omega t + \Delta\theta))$$

変形すると

$$\frac{d\Delta\theta}{dt} = \omega - \Omega - K \sin(\Delta\theta)$$

$\Delta\omega = \omega - \Omega$ において、 $|K|$ と $|\Delta\omega|$ の大小、 K の符号により場合分けできる（下図参照）。



これにより、

- (i) $|\Delta\omega| < |K|$ かつ $K > 0$ のとき：同相近くで同期
- (ii) $|\Delta\omega| < |K|$ かつ $K < 0$ のとき：逆相近くで同期
- (iii) $|\Delta\omega| > |K|$ のとき：同期しない

VI. VII. 略

講義のシラバス・資料など：<http://cu.phys.s.chiba-u.ac.jp/lecture/busseiC/>
 北畑の連絡先：kisahata@physics.s.chiba-u.ac.jp, TEL:043-290-3723