

物性物理学C 第2回レポート 略解

I. (a) $\frac{dx}{dt} = v$ とすると、

$$m \frac{dv}{dt} = -\gamma v + f_0 \cos \omega t$$

斉次方程式は

$$m \frac{dv}{dt} = -\gamma v$$

なので、一般解は

$$v = A \exp\left(-\frac{\gamma}{m}t\right)$$

となる。また、特解は

$$v = \Re\left(Ce^{i\omega t}\right)$$

とおいて代入することにより

$$\Re\left[mCi\omega e^{i\omega t} + \gamma Ce^{i\omega t} - f_0 e^{i\omega t}\right] = 0$$

よって、

$$C = \frac{f_0}{i m \omega + \gamma} = \frac{f_0}{m^2 \omega^2 + \gamma^2} (\gamma - i m \omega)$$

となる。つまり、

$$v(t) = \frac{f_0}{m^2 \omega^2 + \gamma^2} (\gamma \cos \omega t + m \omega \sin \omega t)$$

これより非斉次方程式の一般解は

$$v(t) = A \exp\left(-\frac{\gamma}{m}t\right) + \frac{f_0}{m^2 \omega^2 + \gamma^2} (\gamma \cos \omega t + m \omega \sin \omega t)$$

となる。 $t = 0$ で、 $v = v_0$ であるので、 A を求めると

$$A = v_0 - \frac{f_0 \gamma}{m^2 \omega^2 + \gamma^2}$$

となる。これより、

$$v(t) = \left(v_0 - \frac{f_0 \gamma}{m^2 \omega^2 + \gamma^2}\right) \exp\left(-\frac{\gamma}{m}t\right) + \frac{f_0}{m^2 \omega^2 + \gamma^2} (\gamma \cos \omega t + m \omega \sin \omega t)$$

となる。

(b) そのまま解けばよいので、

$$v(t) = \frac{f_0}{\gamma} \cos \omega t$$

(c) (a) で得られた式を変形して

$$v(t) = \frac{f_0}{\gamma} \frac{1}{\sqrt{\frac{m^2 \omega^2}{\gamma^2} + 1}} \left(\cos \omega t + \frac{m \omega}{\gamma} \sin \omega t\right) \rightarrow \frac{f_0}{\gamma} \cos \omega t$$

となり、(b) と一致する。

II. 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 $\sin x = 0$ より $x = n\pi$ (n は整数)。それぞれの固定点について安定性解析をする。
 $x = n\pi$ まわりで $x = n\pi + \Delta x$ とおくと、

$$\frac{d\Delta x}{dt} = -\sin(n\pi + \Delta x) = -\sin n\pi - \cos n\pi \Delta x + O(\Delta x^2) = -(-1)^n \Delta x + O(\Delta x^2)$$

n が偶数のときは係数が負なので安定、 n が奇数のときは係数が正なので不安定。

- (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

$$\frac{d\Delta x}{dt} = -\Delta x(\Delta x - 1)(\Delta x + 1) - \Delta y = \Delta x - \Delta y + O(\Delta x^2)$$

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

よって行列表示すると

$$\frac{d}{dt} \begin{pmatrix} \Delta x \\ \Delta y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ 2 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Delta x \\ \Delta y \end{pmatrix}$$

この固有値は $(1 - \lambda)(-1 - \lambda) + 2 = 0$ の解。つまり、 $\lambda^2 + 1 = 0$ 。よって $\lambda = \pm i$ 。となる。よって線形の範囲では、中立安定である。

- (iii) 固定点を求めると $x^3 = 0$ より $x = 0$ 。それぞれの固定点について安定性解析をする。
 $x = 0 + \Delta x$ とおいて代入し、展開すると

$$\frac{d}{dt} \Delta x = -(0 + \Delta x)^3 = -(\Delta x)^3 + O(\Delta x^4)$$

線形の部分 (Δx の 1 次の部分) だけを考えると 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、 $(\Delta x)^2$ の項も 0 なので、 $(\Delta x)^3$ の項が重要となる。常に、 $\Delta x < 0$ のときには $\frac{d}{dt} \Delta x < 0$ かつ、 $\Delta x > 0$ のときには $\frac{d}{dt} \Delta x > 0$ であるので、すべての Δx について 0 に収束していく。「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ので、 $x = 0$ は安定である。

III. (i) $z = re^{i\theta}$ とおいて代入する。

$$\frac{d}{dt} z = \frac{dr}{dt} e^{i\theta} + ir e^{i\theta} \frac{d\theta}{dt}$$

かつ、

$$\frac{d}{dt} \bar{z} = \frac{dr}{dt} e^{-i\theta} - ir e^{-i\theta} \frac{d\theta}{dt}$$

より

$$\frac{dr}{dt} = \frac{1}{2} \left[\frac{dz}{dt} e^{-i\theta} + \frac{d\bar{z}}{dt} e^{i\theta} \right] = \Re \left[\frac{dz}{dt} e^{-i\theta} \right] = \Re \left[(a + i\omega)r - (1 + ib)r^3 \right] = ar - r^3$$

$$\frac{d\theta}{dt} = \frac{1}{2ir} \left[\frac{dz}{dt} e^{-i\theta} - \frac{d\bar{z}}{dt} e^{i\theta} \right] = -\frac{i}{r} \Im \left[\frac{dz}{dt} e^{-i\theta} \right] = -\frac{i}{r} \Im \left[(a + i\omega)r - (1 + ib)r^3 \right] = \omega - br^2$$

(ii) (i) の結果より、 r 方向の時間変化は $a > 0$ より $0 < r < \sqrt{a}$ で増加、 $r > \sqrt{a}$ で減少となる。つまり、 $r = a$ に収束する。つまり、リミットサイクルは $r = \sqrt{a}$ と書ける。また、その時の周期は $\frac{d\theta}{dt} = \omega - ba$ となるので、 $T = \frac{2\pi}{\omega - ba}$ である。

(iii) $\Theta = \theta + f(r)$ において、 $\frac{d\Theta}{dt} = \omega - ab$ に代入する。

$$\frac{d\theta}{dt} + \frac{df}{dr} \frac{dr}{dt} = \omega - ab$$

より

$$\omega - br^2 + \frac{df}{dr} (ar - r^3) = \omega - ab$$

となり、

$$\left(r \frac{df}{dr} + b \right) (a - r^2) = 0$$

よって、

$$r \frac{df}{dr} + b = 0$$

$$f(r) = -b \ln r + c$$

つまり、

$$\Theta(r, \theta) = \theta - b \ln r + c$$

となる。

IV. $\Delta\theta = \theta - \Omega t$ 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

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

$\Delta\omega = \omega - \Omega > 0$ とおくと、 $K < \Delta\omega$ のときには、常に $\frac{d\Delta\theta}{dt} > 0$ となり、同期しない。一方、 $K > \Delta\omega$ のときには、 $\frac{d\Delta\theta}{dt} > 0$ となる領域と $\frac{d\Delta\theta}{dt} < 0$ となる領域ができ、その境界の $\frac{d\Delta\theta}{dt} = 0$ となる点が固定点となる。

引き込むのは $\Delta\theta = 0$ で正であり、そこから θ の増加とともに減少することから、 $\Delta\theta > 0$ で最初に $\Delta\theta$ 軸と交わる点が安定な固定点となる。よって $\sin \Delta\theta = \frac{\omega - \Omega}{K}$ となる点。つまり、 $\Delta\theta = \arcsin \frac{\omega - \Omega}{K}$ で引き込む。

V. (i) 固定点を求めるため、 $a_n = a_{n+1} = a_\infty$ において、 $a_\infty = 1 + a_\infty - a_\infty^3$ より $a_\infty = 1$ 。

$a_n = 1 + \Delta a_n$ において代入すると、

$$1 + \Delta a_{n+1} = 1 + 1 + \Delta a_n - (1 + \Delta a_n)^3 = 1 - 2\Delta a_n + O(\Delta a_n^2)$$

よって

$$\Delta a_{n+1} = -2\Delta a_n + O(\Delta a_n^2)$$

より不安定。

(ii) 固定点を求めるため、 $a_n = a_{n+1} = a_\infty$ において、 $a_\infty = \exp(1 - a_\infty)$ より $a_\infty = 1$ 。(これは、グラフを考えればわかる。) $a_n = 1 + \Delta a_n$ において代入すると、

$$1 + \Delta a_{n+1} = \exp(2(-1 - \Delta a_n + 1)) = \exp(-2\Delta a_n) = 1 - 2\Delta a_n + O(\Delta a_n^2)$$

よって

$$\Delta a_{n+1} = -2\Delta a_n + O(\Delta a_n^2)$$

より不安定。

(iii) 固定点を求めるため、 $a_n = a_{n+1} = a_\infty$ において、 $a_\infty = \frac{a_\infty}{2} + \frac{1}{a_\infty}$ より $a_\infty = \pm\sqrt{2}$ 。

$a_n = \pm\sqrt{2} + \Delta a_n$ において代入すると、

$$\begin{aligned} \pm\sqrt{2} + \Delta a_{n+1} &= \frac{\pm\sqrt{2} + \Delta a_n}{2} + \frac{1}{\pm\sqrt{2} + \Delta a_n} \\ &= \frac{\pm\sqrt{2} + \Delta a_n}{2} \pm \frac{1}{\sqrt{2}} \left(1 \mp \frac{\Delta a_n}{\sqrt{2}} + \frac{\Delta a_n^2}{2} \right) + O(\Delta a_n^3) \\ &= \pm\sqrt{2} \pm \frac{1}{2\sqrt{2}} \Delta a_n^2 + O(\Delta a_n^3) \end{aligned}$$

よって、

$$\Delta a_{n+1} = \pm \frac{1}{2\sqrt{2}} \Delta a_n^2 + O(\Delta a_n^3)$$

Δa_n の絶対値が小さい時、0 に収束するので、 $a_n = \sqrt{2}$ は安定。

この方法は、平方根を求める際に非常に効率よく収束していきます。(Δa_n^2 しか残らないため。)

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：[kitahata@physics.s.chiba-u.ac.jp](mailto:kurahata@physics.s.chiba-u.ac.jp), TEL:043-290-3723