

電気回路の力学系

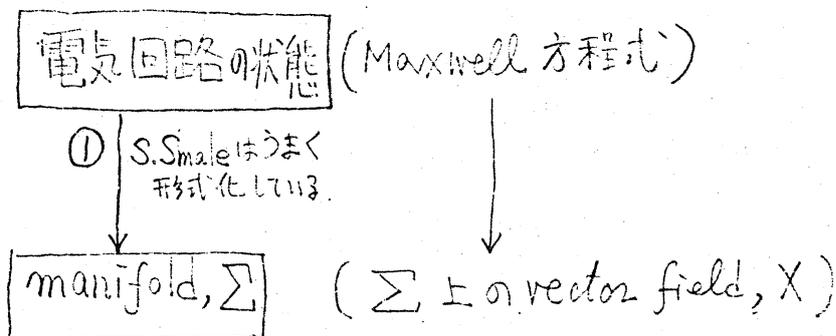
名大 理 大学院 伊藤敏和

§ 1 まえがき

我々はここで話題にするのは, S. Smale の論文 [4] の紹介です。そして, 我々は S. Smale がなぜ電気回路を数学的に形式化しようとしたのか, さるにその結果としてどういうことに目を向ければよいのか, とりうことを具体的な志例を通して述べる。

もしこのような方面に興味をも, ている方は, ぜひ [4] を読まれることをおすすめします。特に Example 6 及び Problem 1 を。

S. Smale の idea を図式化してみる。



② Σ 上に自然な indefinite metric I を入れ, X を Σ 上に自然に作られる closed 1-form ω の I に関する dual (i.e. $I(X, \cdot) = \omega$) とみた。

(注) ω の構成に関する萌芽は [1] の中にある。

S. Smale は上記の具体的な例をもとにして, 次のような問題を作している。

(問題) M を smooth compact manifold とせよ。 I を M 上の indefinite metric とし, f を M 上の smooth 函数としたとき, df の I に対する dual vector field $\text{grad} f$ の性質をしるべし。又 ω を M 上の closed 1-form とした時に ω の I に対する dual vector field $\text{grad} \omega$ の性質をしるべし。

(注) g を M 上の Riemannian metric とした時の考察は [6] [7] にあるから, それと類似のことがいえるか考察せよ。

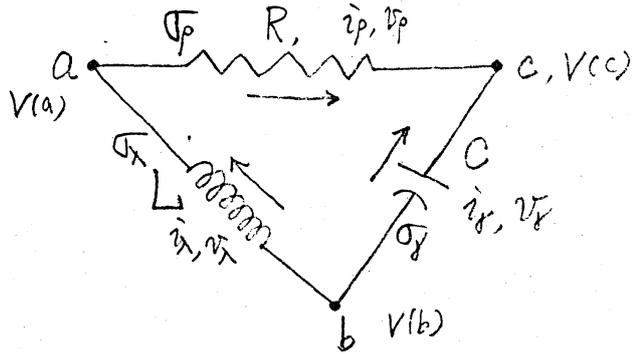
もうし遅れましたが, 松本隆さんが S. Smale の形式化の拡張と [4] 中の問題の一部を [2] であつかっていますので松本さんの講演を参考にしてください。

§2. S. Smale の formulation.

我々は具体例をもって S. Smale の formulation をみて、
そして、松本さんの formulation への萌芽をもみよう。

例1

右図のような回路を
考えよ。



R; resistor

L; coil

C; condenser.

電流を i , 電位差を v であらわす。

まず, Kirchhoff laws と Ohm law を記述する。

$$\text{KCL}; \quad i_p = i_\lambda = -i_\gamma$$

$$\text{KVL}; \quad v_p + v_\lambda + v_\gamma = 0$$

$$\text{Ohm law}; \quad v_p = f(i_p)$$

(我々は non-linear resistor を考へる.)

次に Maxwell equation (運動方程式) をかく。

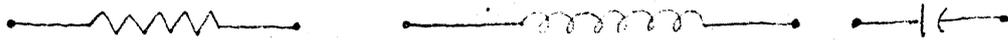
$$(A) \begin{cases} L(i_\lambda) \cdot \frac{di_\lambda}{dt} = v_\lambda & \text{ここで } L(i_\lambda) \text{ は inductance,} \\ C(v_\gamma) \cdot \frac{dv_\gamma}{dt} = i_\gamma & C(v_\gamma) \text{ は capacitance である.} \end{cases}$$

この方程式 (A) を上記の関係式をもちいて書きなおすと,

$$\begin{cases} L(i_\lambda) \cdot \frac{di_\lambda}{dt} = v_\gamma - f(i_\lambda) \\ C(v_\gamma) \cdot \frac{dv_\gamma}{dt} = -i_\lambda \end{cases}$$

が得られる。

以上がこれまでよく知られている事実である。S. Smale はこのよく知られた事実を次のようにみた。即ち、



回路の各 branch は電流と電位差とによって状態が記述されるから、各 branch に対して (i, v) を変数とする空間を対応させた。例えば  i_p, v_p に対して $(i_p, v_p) \in \mathbb{R}^2$

例1の回路に対して、空間 \mathcal{S} を対応させた。

$$\mathcal{S} = \mathcal{R} \times \mathcal{L} \times \mathcal{C} \times \mathcal{R}' \times \mathcal{L}' \times \mathcal{C}' = \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3$$

$$(i_p, i_\lambda, i_r, v_p, v_\lambda, v_r)$$

そこで Kirchhoff の電流法則 (KCL) は各 node において電流の代数的総和は0, ということである。

このことは 1-cycle のことばをもちいて、次のように言い変えられる。

$$\text{i.e. } C_1 \ni \sigma = i_p \sigma_p + i_\lambda \sigma_\lambda + i_r \sigma_r$$

$\partial; C_1 \longrightarrow C_0$ boundary operator
を具体的に書く。

$$\partial \sigma = i_p (c - a) + i_\lambda (a - b) + i_r (c - b)$$

$$= (i_\lambda - i_p) a - (i_\lambda + i_r) b + (i_p + i_r) c$$

$$\text{だから } KCL \iff \text{Ker } \partial \ni \sigma$$

次に KVL は $v_p = -(V(c) - V(a))$, $v_x = -(V(a) - V(b))$, $v_y = -(V(c) - V(b))$ とかけていることに着目すれば, 1-cocycle のことは“で”いいかえることができる。これは電流とは dual な関係にたっている。とみる。

$$\begin{aligned} \text{これは } \sigma' &= v_p \cdot \sigma_p' + v_x \cdot \sigma_x' + v_y \cdot \sigma_y' \\ &= -(V(c) - V(a))\sigma_p' - (V(a) - V(b))\sigma_x' - (V(c) - V(b))\sigma_y' \\ &= -\partial^* (V(a)a' + V(b)b' + V(c)c') \end{aligned}$$

と書かれている。ここで $\sigma_p', \sigma_x', \sigma_y'$ は $\sigma_p, \sigma_x, \sigma_y$ の dual, a', b', c' は a, b, c の dual, $V(a), V(b), V(c)$ は各 node a, b, c における電位を表わす。

$$\partial^* : C^0 \longrightarrow C^1 \quad \text{boundary operator}$$

$$\text{よって } KVL \iff \text{Im } \partial^* \ni \sigma'$$

我々は $K = \text{Ker } \partial \times \text{Im } \partial^* \subset \mathcal{J} = \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3$ を考え、電気回路の状態の KCL, KVL をみたした空間が得られたことになる。さらに Ohm law をみたしたものを考えれば $K \cap \{v_p = f(i_p)\} = \Sigma \subset \mathbb{R}^3 \times \mathbb{R}^3$ を考えればよい。このことを S. Smale は次のように考えた。

$$\Lambda_p \subset \mathcal{R} \times \mathcal{R}' = \mathbb{R}^1 \times \mathbb{R}^2 \quad \text{closed 1-dim. submanifold}$$

$$\mathcal{J} \longrightarrow \mathcal{R} \times \mathcal{R}' \quad \text{canonical projection の}$$

K への制限を Π' とすると,

(仮定) $\pi'; K \longrightarrow \mathcal{R} \times \mathcal{R}'$ が $\Lambda_p = R.Thom$ の意味
 で "T-regular"

なる仮定のキとは $(\pi')^{-1}(\Lambda_p) = \Sigma$ とおけば Σ は
 submanifold になる。

この Σ が回路の状態に対応する manifold である。

[注意]

(1) S.Smale が Λ_p を考えたのは current controlled
 と voltage controlled とを一度に考えたから、たかろであ
 る。

(2) 松本さんの形式化 は S.Smale よりも複雑なキの
 を考えようとするのであるから Λ_p にかわりうるものを作
 ること、それから ∂, ∂^* を matrix で表わし、それをも
 ちいる (これは R.Brayton & J.Moser [1] の中であつか
 われてゐる) のをつくら成り立、てゐる。

以上で § 1 の図式の①ができたので以下では②を記述す
 る。そのために Σ をもう一度みなおしてみると、

$$\begin{array}{ccc} \mathcal{L} \times \mathcal{C}' & \longrightarrow & \sum_{\cup} \subset \mathcal{S} \\ (\tilde{i}_\lambda, v_\lambda) & \rightsquigarrow & (\tilde{i}_\lambda, \tilde{i}_\lambda, -\tilde{i}_\lambda, f(\tilde{i}_\lambda), v_\lambda - f(\tilde{i}_\lambda), v_\lambda) \\ & & \downarrow \pi \\ & & \mathcal{L} \times \mathcal{C}' \ni (\tilde{i}_\lambda, v_\lambda) \end{array}$$

即ち $\dim \Sigma = \dim(\mathcal{L} \times \mathcal{C}')$ に等しい。そして

$$(A) \begin{cases} L(i_\lambda) \cdot \frac{d i_\lambda}{dt} = v_f - f(i_\lambda) \\ C(v_f) \cdot \frac{d v_f}{dt} = -i_\lambda \end{cases}$$

が Σ 上の vector field X の座標系による成分表示である。

そこで S. Smale は R. Brayton & J. Moser [1] の中で

$$(A) \text{ の右辺を } L(i_\lambda) \cdot \frac{d i_\lambda}{dt} = \frac{\partial P(i_\lambda, v_f)}{\partial i_\lambda}, \quad C(v_f) \cdot \frac{d v_f}{dt} = \frac{\partial P(i_\lambda, v_f)}{\partial v_f}$$

とする $P(i_\lambda, v_f)$ の構成の時にもちいられてゐる式に着目して Σ 上に自然な (と思われ) closed 1-form ω と, indefinite metric I を構成する。

$$\pi; \Sigma \longrightarrow \mathcal{L} \times \mathcal{C}' \quad \text{canonical projection}$$

$$\mathcal{L} \times \mathcal{C}' \text{ 上の indefinite metric } J = -L(i_\lambda) d i_\lambda^2 + C(v_f) d v_f^2$$

(ただし $L(i_\lambda) > 0, C(v_f) > 0$ なる smooth function)

を Σ 上に引きもどしたものを $I = \pi^* J$ とおく。明らかに

これは Σ 上の indefinite metric である。次に $\mathcal{R} \times \mathcal{R}'$

上の 1-form $\eta_1 = v_f d i_\lambda$ を Σ 上に引きもどした form

を又我々は η_2 とかくと η_2 は Σ 上の closed 1-form を

define する。一方 $\pi'; \mathcal{J} \xrightarrow{\text{canonical projection}} \mathcal{C} \times \mathcal{C}' \xrightarrow{\text{dual pairing}} \mathbb{R}^1$ とし,

$$\pi'|_{\Sigma} = \eta \text{ とおく。 (i.e. } \eta(i, v) = i_f v_f \text{)}$$

そして $\omega = \eta_2 + d\eta$ とおく。この時, X を上記した

Σ 上の vector field とすると, 次の Main theorem が

成立する。

Main theorem

$$I(X, \cdot) = \omega \quad \text{on } \Sigma$$

Remark

$H^1(\Sigma; \mathbb{R}) = 0$ なる $dP = \omega$ なる Σ 上の函数 P が存在する。

次に我々は Σ 上で vector field X の orbit を考察するため
に以下のことを準備しておく。

$W; \Sigma \rightarrow \mathbb{R}$ を次のように定義する。

$$W(i, v) = \int_0^{i_x} L(i_x) i_x dx + \int_0^{v_y} C(v_y) v_y dv_y$$

$P_R; \Sigma \rightarrow \mathbb{R}$ を次のように定義する。

$$P_R(i, v) = i_p v_p$$

(注) W は energy, P_R は power である。

このとき、次の定理が成立する。

Theorem

$$\Sigma \text{ 上で } X \cdot W = -P_R$$

§ 3. 具体例による (Σ, X) の考察.

例 1

§ 2 における例 1 でしるべき。

Σ_1 の変数 (i_λ, v_λ) を (x, y) とおく。 $L(i_\lambda) \equiv C(v_\lambda) \equiv 1$ とする。このとき、 $\omega = f(x)dx + d(-xy)$, $P(x, y) = -xy + \int_0^x f(t)dt$ ($P \neq \text{constant}$ を保証する well-defined) となり、 $\omega = dP$ 。又 $I = -dx^2 + dy^2$ 。

$$X = \begin{pmatrix} \frac{dx}{dt} \\ \frac{dy}{dt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} y - f(x) \\ -x \end{pmatrix}.$$

$$-P_R(x, y) = -xf(x)$$

$$W(x, y) = \frac{1}{2}(x^2 + y^2)$$

ここで、次の仮定をとする。

(仮定)

$\exists c, R > 0$ constant

\Rightarrow (a) $xf(x) > c|x|$ for $|x| > R$
(natural assumption)

(b) $f'(0) < 0$

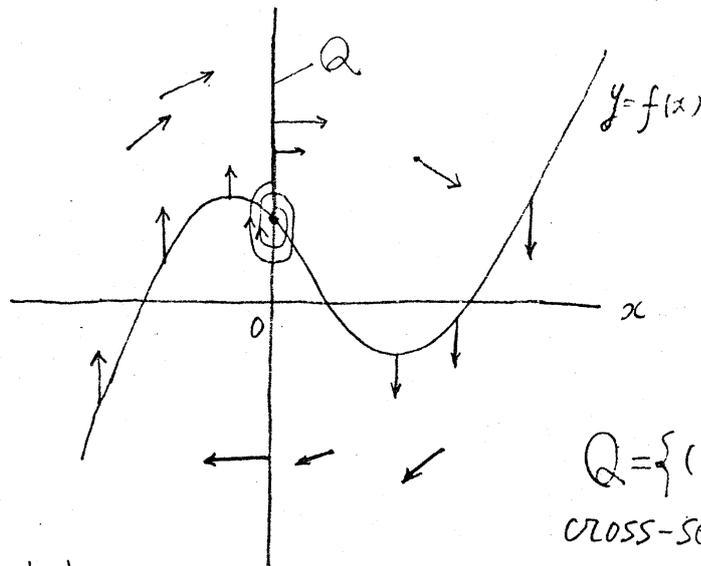
(nonlinearity assumption)

この仮定のもとに次の命題が成立する。

Proposition

上記の仮定のもとに, 大きい energy の点から出る orbit はただ 1つの periodic orbit にまきつき, ただ 1つの fixed point は source であり, X に対して強い意味での cross-section がある。

この命題の feeling は次の図である。

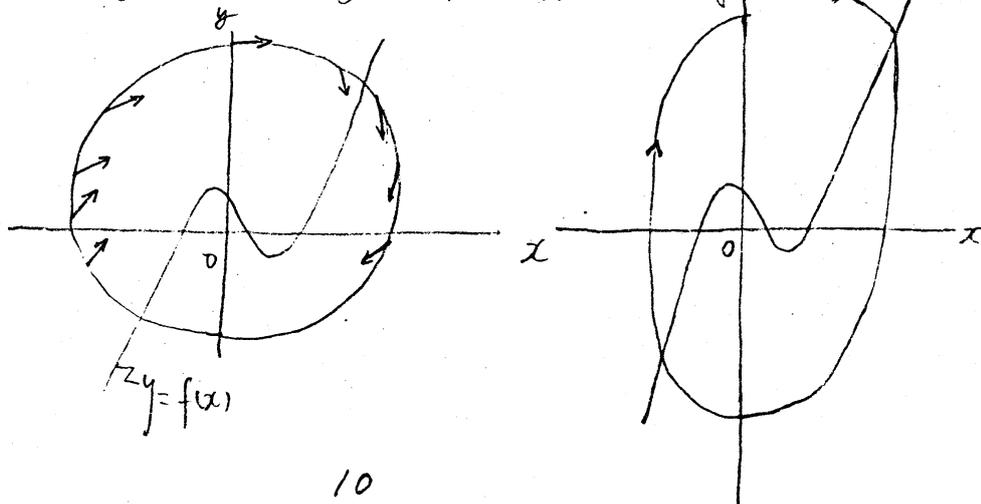


$$Q = \{ (0, y) \in \mathbb{R}^2 \mid y \geq f(0) \}$$

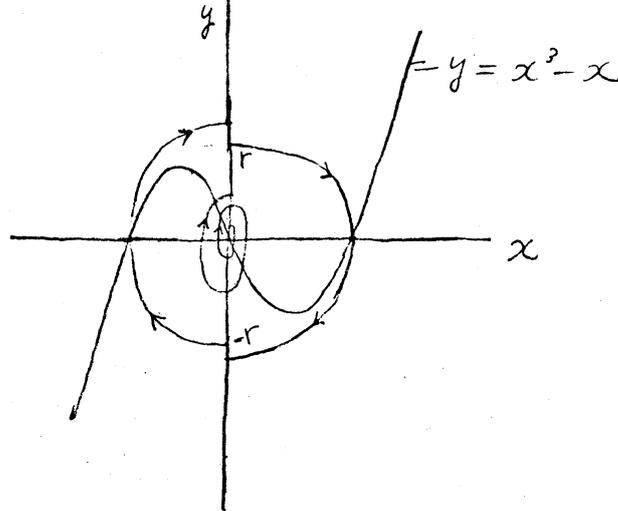
cross-section to X

仮定(a)より

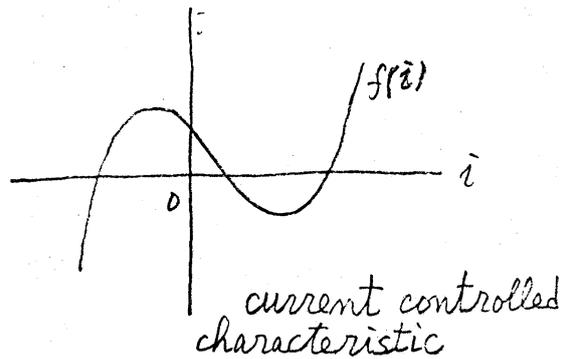
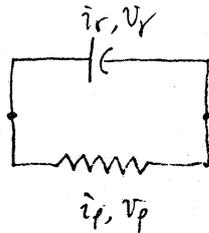
$$X \cdot W = -x f(x) < 0 \text{ for } |x| > R$$



特に $f(x) = x^3 - x$ の時を图示する。



例 2



上記の回路を考える。

$$\mathcal{R} \longrightarrow \sum_2 \mathcal{C} \mathcal{S} = \mathcal{R} \times \mathcal{L} \times \mathcal{R}' \times \mathcal{L}' = \mathbb{R}^2 \times \mathbb{R}^2$$

$$\downarrow \psi$$

$$i_p \rightsquigarrow (i_p, -i_p, f(i_p), f(i_p))$$

$$\downarrow \pi \qquad \downarrow \{$$

$$\mathcal{L} \times \mathcal{L}' \ni (0, f(i_p))$$

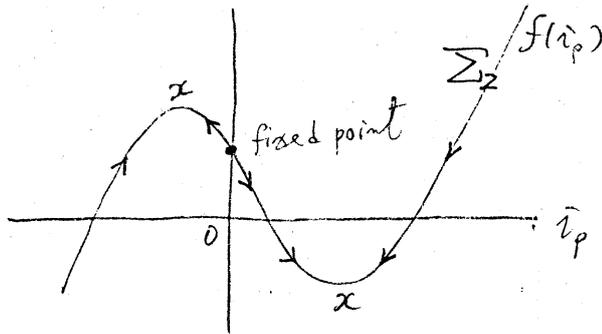
だから π は $f'(i_p) = 0$ なる点において singular である。

$$I = c(df(i_p))^2, \quad \omega = -d(i_p f(i_p)) + f(i_p) di_p$$

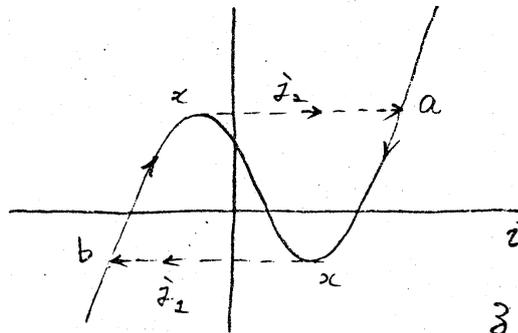
ここで C は coil の capacitance である。

$$(A) X = \frac{d\dot{i}_p}{dt} = -\frac{\dot{i}_p}{cf(\dot{i}_p)}$$

Σ_2 上の vector field X の feeling は次の通り。



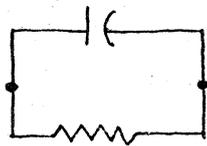
点 α で X はどうなってるかわからない。
そこで、我々は circuit theory の立場から singular point をみると次のようになる。



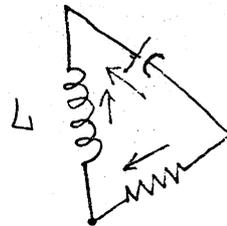
点 α において左図のように jump する。

i_p 我々は $b \rightarrow a \rightarrow b$ なる cycle α を考える。

次に例々の回路に inductance L の coil を加えた回路を考える。



coil を加える。



(ただし、 L は十分小な定数)

すると例1より

$$(B) \begin{cases} L \cdot \frac{di_p}{dt} = v_g - f(i_p) \\ C \cdot \frac{dv_g}{dt} = -i_p \end{cases} \quad \text{がえられる。}$$

(C は inductance, 定数)

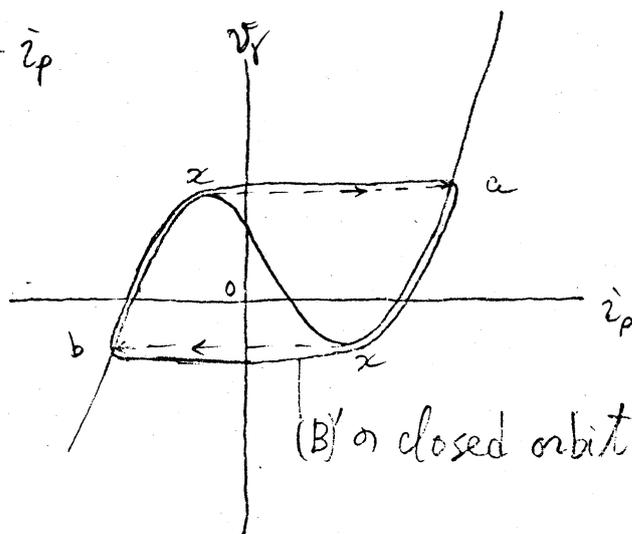
もし, ここで $L=0$ とすれば $C \cdot \frac{di_p}{dt} = -\frac{i_p}{f(i_p)}$ がえられ (A) がでる。さらに Σ_2 は Σ_1 に次のようにしてうめこまれる。

$$\Sigma_2 \hookrightarrow \Sigma_1$$

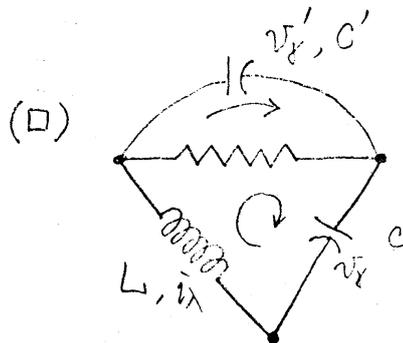
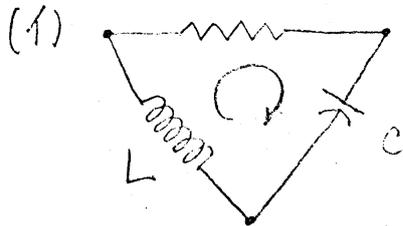
$$i_p \longmapsto (i_p, v_g = f(i_p))$$

ここで $C=1$ で L が十分小的时候の (B) の closed orbit は α の近くにある。このことから, α を $L \rightarrow 0$ の時の (B) の closed orbit の極限としてみる。

$$(B)' \begin{cases} \frac{di_p}{dt} = \frac{v_g - f(i_p)}{L} \\ \frac{dv_g}{dt} = -i_p \end{cases}$$



例 3.



(1), (2) 共に voltage controlled i.e. $i_p = f(v_p)$ とする。

(1) の場合.

$$\mathcal{R}' \times \mathcal{C}' \longrightarrow \sum_{(1)} C \mathcal{F}$$

$$(v_p, v_f) \longmapsto (f(v_p), f(v_p), f(v_p), v_p, -v_p - v_f, v_f)$$

$$\begin{cases} L(f(v_p)) \cdot f'(v_p)^2 \cdot \frac{dv_p}{dt} = -(v_p + v_f) \\ C(v_f) \cdot \frac{dv_f}{dt} = f(v_p) \end{cases}$$

今 $L \equiv C \equiv 1$ のときを考へる。

$$(A) \begin{cases} f'(v_p)^2 \cdot \frac{dv_p}{dt} = -(v_p + v_f) \\ \frac{dv_f}{dt} = f(v_p) \end{cases}$$

energy $W = \frac{1}{2}(f(v_p)^2 + v_f^2)$

power $P_R = v_p \cdot f(v_p)$

(2) の場合.

C' は small capacitance として condenser.

$$\mathcal{L} \times \mathcal{C}' \longrightarrow \sum_{(2)} C \mathcal{F}$$

$$(i_\lambda, v_f, v_f') \longmapsto (f(v_f'), i_\lambda, i_\lambda, i_\lambda - f(v_f'), v_f', -v_f - v_f', v_f, v_f')$$

$$\sum_{(p)} \xrightarrow{\pi} \mathcal{L} \times \mathcal{C}'$$

$$(f(v'_y), i_\lambda, i_\lambda, i_\lambda - f(v'_y), v'_y, -v_y - v'_y, v_y, v'_y) \rightsquigarrow (i_\lambda, v_y, v'_y)$$

$$(A') \begin{cases} \frac{di_\lambda}{dt} = -(v_y + v'_y) \\ \frac{dv_y}{dt} = i_\lambda \\ C' \frac{dv'_y}{dt} = i_\lambda - f(v'_y) \end{cases} \quad \left(\begin{array}{l} L \equiv C \equiv 1 \text{ のときを} \\ \text{考えている。} \end{array} \right)$$

(C' は定数 capacitance)

$C' = 0$ のとき (A') から (A) がでる。

(注意) $v_p = v'_y$ である。

$$\sum_{(q)} \hookrightarrow \sum_{(p)}$$

$$(v'_y, v_y) \rightsquigarrow (f(v'_y), v_y, v'_y)$$

以下変数を取りなおす。

$$(x, y, z) = (v'_y, v_y, i_\lambda) \text{ とおく。}$$

$\sum_{(p)} = \mathbb{R}^3$ と同一視する。

$$X = \begin{pmatrix} \frac{dx}{dt} \\ \frac{dy}{dt} \\ \frac{dz}{dt} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} z - f(x) \\ C' \\ z \\ -(x+y) \end{pmatrix}$$

$$\text{energy } W = \frac{1}{2} (C'x^2 + y^2 + z^2)$$

$$\text{power } P_R = xf(x)$$

$$\sum_{(q)} = \mathcal{S} = \{(x, y, f(x)) \in \mathbb{R}^3\} \subset \mathbb{R}^3 = \sum_{(p)}$$

$X|_{\mathcal{S}}$ は (1) の場合である。

この場合も例1で考察したように $X \cdot W = -P_R$ である orbit の状態の例1と同様のことがわかる。そして、
 $Q = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid x+y > 0, z = f(x)\}$ が X に対する cross-section であり、 X は Q の diffeomorphism T を引きおこす。 $T: Q \rightarrow Q$ 。この T に関することについて以下 S. Smale の言うことを原文のままかまますから勉強に役立ててください。

I would think that this should be a relevant, interesting and challenging problem, to study the qualitative properties of this transformation T , say for f of the type we have been considering. It might be useful to impose other conditions such as f , say of a generic type. Can one use $X \cdot W = -P_R$ to obtain further information? In the fact that this system is of gradient type for an indefinite metric of some use?

Reference

- [1] R. Brayton & J. Moser ; A theory of non-linear networks I, II , *Quart. Appl. Math.* 22 (1964) 1-33 , 81-104 .
- [2] T. Matsumoto ; On the Dynamics of Electrical Networks, (to appear.)
- [3] S. Smale ; Differentiable dynamical systems, *Bull. Amer. Math. Soc.* 73 (1967) 747-817
- [4] S. Smale ; On the mathematical foundations of electric circuit theory, *J. Diff. Geometry* 7 (1972) 193-210.
- [5] M. Hirsch & S. Smale ; Differential equations, Dynamical systems, and Linear algebra, Academic Press.
- [6] S. Smale ; On gradient dynamical systems, *Ann. of Math.* (2) 74 (1961) 197-206
- [7] S. Smale ; Stable manifolds for differential equations and diffeomorphisms, *Ann. Scuola Norm. Sup. Pisa* (3) 17 (1963), 97-116.