OVモデルの伝達特性

藤兼典史^{1,2}, 菊池誠^{2,1,3}

¹ 大阪大学大学院 理学研究科
 ² 大阪大学 サイバーメディアセンター 大規模計算科学研究部門
 ³ 大阪大学大学院 生命機能研究科

概要

周囲の状況に対して慣性を持って自己調整する素子のプロトタイプとして、Optimal Velocity Model(OV モデル)を考え、そのダイナミクスの解析を行った. OV モデルを拡張した素子を直 線上にならべ、一端の素子に周期的な外力を加える.そして、その入力がどのように伝わるかを 調べた.素子と入力のパラメータによって、伝わり方に違いがあった.一定振幅で遠くまで伝わ る相(周期的な相)、振動が遠くまで伝わらない相(減衰する相)、遠くまで伝わるが振幅が奇妙 に振る舞う相(奇妙な相)の3つがあった.

Transmission Characteristics of the OV Model

Norifumi Fujikane^{1,2}, Macoto Kikuchi^{2,1,3}

¹ Graduate School of Science, Osaka University

² Large-scale Computational Science Division, Cybermedia Center, Osaka University
³ Graduate School of Frontier Biosciences, Osaka University

Abstract

We study a complex dynamical behavior of 1-dimensionaly-coupled interacting elements expressed by a variation of the optimal velocity model. We arrange the elements in a chain and analyze transmission characteristics of a periodic motion in the case that the first element is subjected to a periodic driving. We found three phases according to the parameters. In the first phase (the periodic phase), the periodic motion propagates along the chain infinitely. The second one (the dumping phase) is that the periodic motion is damped off at a finite distance. The third one (the strange phase) is that the elements vibrate strangely at a long distance.

1 はじめに

複雑な化学反応サイクルなどを記述する方程式系 は、化学反応物質の濃度などを変数とした多数の自 由度を持つ系である.それらの方程式は各変数の一 階の微分方程式で表現されることが多い.しかし、 どれか一つの変数に注目して、他の変数を(近似的 にでも)すれば、それらの方程式は、一つの高階の微 分方程式に帰着させられるはずである.本研究では、 細胞が並んだ系など同じ化学反応サイクルが結合し たシステムを念頭に置いて、その相互作用の効果を 考える.各化学反応サイクルからは、反応生成物で あるひとつの物質が他のサイクルに供給され、それ によって、信号の伝達が行われるものとする.そこ で、サイクル間で伝達される物質の濃度に相当する 変数一つだけに注目し、各サイクルは高階の微分で 表される抽象的な素子とみなすことにする.そして、 それらの素子が結合している系がどのような振る舞 いを示すかを理解したい.

本研究では、高階の方程式として、二階微分方程

式系である Optimal Velocity Model (OV モデル) [1] を取り扱う. OV モデルは、交通流の分野で提案 され、さまざま解析や拡張が行われてきた. OV モ デルでは、前の車との車間によって、最適な速度を 返す OV 関数を設定し、各車が最適速度よりも速け れば減速し、遅ければ加速するように、加速度を調 整する。このモデルの優れている点は、渋滞と自由 流の両方をひとつのモデルで記述できるところであ る. 二階微分で表される慣性の効果によって、最適 速度への接近に遅れが生じ、車両密度が高いときは それが渋滞の形成につながる.

我々は、ひとつの素子内でなんらかの物質の濃度 などが高くなると、それに結合している素子内の物 質の濃度が、遅れ(慣性の効果)を伴って、高まって いくような場合を想定する.そこで、交通流では衝 突や追い抜きといった事象は適当ではないが、本研 究のモデルでは交通流でいえば追い抜き、逆走に相 当する変化も可能とする.このようにOVモデルを 拡張したものがひとつの素子を表すものとし、その 素子を直線上に多数並べたシステムを考える。本件 級では、外力として一端に周期的な振動を加え、そ して、外力を加えた端から離れた場所にある素子の 動きを調べた.

2 モデル

本研究で扱うモデルを具体的に説明をする. i番目の素子の変数を x_i として、各素子は以下の方程式に従うものとする.

$$\frac{d^2x_i}{dt^2} = a\left(f(\Delta x_i) - \frac{dx_i}{dt}\right) \tag{1}$$

ここで、 $\Delta x_i = x_{i-1} - x_i$ である. *a* は sensitivity と 言われるパラメータである.本研究では、a = 1 と した.

 $f(\Delta x_i)$ は、OV 関数である。OV 関数は、最高速 度を調整するパラメータを α として、以下のように 定義する。

$$f(\Delta x_i) = \sigma \alpha \frac{\tanh(|\Delta x_i| - 2) + \tanh(2)}{1 + \tanh(2)}$$
(2)

$$\sigma = \begin{cases} +1 & (\Delta x_i \ge 0 \ \mathcal{O} \ \mathcal{E} \ \mathcal{E}) \\ -1 & (\Delta x_i < 0 \ \mathcal{O} \ \mathcal{E} \ \mathcal{E}) \end{cases}$$
(3)

この関数の概形を図1に示す. 交通流のモデルと違い、 Δx が負の領域では x_i が負の方向へついていくようになっている.



このモデルの第0番目の素子に外力として周期的な振動を加える.つまり、角振動数 ω と振幅Aによって、第0番目の素子の運動が

$$x_0(t) = A(1 - \cos(\omega t)).$$
 (4)

と表されるとする. このモデルについて、数値シミュ レーションを行った. 初期条件は、すべての $i(\geq 0)$ に対して

$$x_i(0) = 0, \frac{dx_i}{dt} = 0$$

とし、計算手法として4次のルンゲ=クッタ法を用 いた.

3 結果

前節で述べたモデルには、3つパラメータ α , A, ω がある. これらのパラメータの違いによって、入力 の伝わり方に以下の3つの相が見出された.

- 1. 減衰する相:入力の振動が素子を伝わっていく につれて減衰し、遠方¹まで伝わらない。
- 周期的な相:振動が伝わっていくと、入力とは 異なるある一定の振幅になり、そのまま遠方に 伝わっていく。遠方での振動数は入力の振動数 と同じである。
- 奇妙な相:振動は遠方まで伝わるが、周期的な 相とは違い、振幅が一定に落ち着かない。遠方 の素子は、入力の振動数よりも小さな振動数で 振動する。

次に、これら3つの相の特徴を説明する.

¹素子の index が大きいという意



図 2: 減衰相と周期的な相. t = 10000 でのスナッ プショット.パラメータは、共に $A = 5, \alpha = 4$ で、減衰する相では $\omega = 0.1$ 、周期的な相では、 $\omega = 0.3$.

3.1 3つの相

減衰する相では、振幅が遠くまで伝わらない.遠 方の素子は、入力の平均値に留まり、直流を出力す る.図2(青線)は、典型的な減衰相のパラメータ のときの十分時間が経ったあとでのスナップショッ トである.およそ第50番目以降の素子はほとんど 振動していない.振動しない素子は、入力の平均値 である x = 5 に留まる.次に、周期的な相の例が図 2(赤線)である.外力を加えた端から離れた素子ま で、一定振幅のまま遠くまで伝わっている.遠方で の振動数は入力の振動数ωと一致するが、振幅はA とは必ずしも一致しない.入力の振動数が大きなる と遠方での振幅は小さくなる傾向がある.

奇妙な相では、入力の振動は伝わるが、振幅が奇 妙な振る舞いを示す.外力を加える端に近い素子は 周期的な相での運動に似た振る舞いを示すのに対し て、ある程度遠くの素子では振幅が一定でなく、変 化する.図3は、奇妙な相のパラメータにおける遠 方にあるi = 999の素子の振幅変化である.一見す ると、振幅は不規則に変化しているようである.し かし、実際には、振幅は非常に長い周期で変化して いることがわかる.図3の例では、周期T = 10000程度の超長周期が見られる.

3.2 パワースペクトル

次に、周期的な相と奇妙な相における遠方の素子の動きを把握するために、フーリエ解析を行った.図4は、*i* = 999の素子のパワースペクトルである.周



図 4: i = 999の素子のパワースペクトル. $A = 5, \alpha = 3$ で、 $\omega = 0.80, 0.88$ は奇妙な相、 $\omega = 0.5$ は周期的な相のパラメータである. t = 5000まではトランジェントとし、t = 5000からt = 15000までの振幅の変化により計算した.

期的な相では、入力と同じ振動数(0.5Hz)のところに パワースペクトルのピークが立っている.一方、奇妙 な相では、入力の振動数(0.8Hz,0.88Hz)は消え、超 長周期の出現に対応する低い振動数のところにピー クが移っている.

3.3 相図

図5は、A = 5のときの相図である. パラメータ α が小さいところでは、振動は遠方には伝わらない.

それに対し、入力の振動数 ω は、大きすぎても小 さすぎても振動は遠方に伝わらないことがわかる. この理由は、以下のように理解できる.振動数が十 分大きいと、*i* 番目の素子が加速しきる前に、*i*-1 番目の素子が逆方向へ動きだす.*i* 番目の速度は小 さいので、*i*-1番目の素子が逆方向へ動き出したと ころまで到達することができず、その結果、*i* 番目 の素子の振幅は、*i*-1番目の素子の振幅よりも小さ くなる.反対に、振動数が十分小さいと、*i* 番目の 素子は、 Δx_i を小さくたもったまま、*i*-1番目の 素子についていくことができる.この場合、*i*番目 の素子の速度は小さく、*i*番目の素子が逆方向へ動 き出したところまで到達することができない.よっ て、*i*番目の素子の振幅は、*i*-1番目の素子の振幅 よりも小さくなる.





図 5: *A* = 5 のときの相図. 白い部分は、減衰す る相のパラメータ領域. 赤色(右側)は、奇妙な 相. 青色(左側)は、周期的な相.

4 まとめと展望

高階微分の効果を表現した結合素子の振る舞いを 調べるために、OV モデルを使った.素子を直線上 に配置し、外力として、周期的な入力を与えること により、その伝達特性を調べた.正弦波の入力に対 して、伝わり方を3つに分類することができた.そ して、奇妙な相では、入力の周期より遥かに長い周 期が出現することがわかった.また α,ω に対する相 図を得た.

今回はすべて数値計算シミュレーションを行った 結果である.今後、各相の境界を解析的に求めたい. また、複数の素子間での相互作用を考え、素子をネッ トワーク上に乗せ、そこでの振る舞いの特徴などを 調べたい.

参考文献

 M. Bando, K. Hasebe, A. Nakayama, A. Shibata and Y. Sugiyama, *Phys. Rev. E* 51, 1035 (1995).