ニューロン集団の発火現象に見られる特異統計とネットワークの複雑さ

日本大学理工学部 結城慶一(Keiichi Yuuki)

College of Science and Technology,

Nihon University

日本大学・量子科学研究所 島田一平 (Ippei Shimada)

Institute of Quantum Science,

Nihon University

はじめに

数百のニューロンの活動を同時記録する研究手法の導入により、ニューロン の発火パターンの空間的時間的な振る舞いが解明されつつある。本論考では、 こうしたニューロン活動の特異な時間空間構造を理解する目的で、カオスニュ ーラルネットワークモデルを再検討した結果を報告する。

最近になってニューロンのネットワークとしての振る舞いを記録した研究結 果が次々に発表されるようになった。そうした一例として、培養された海馬の ニューロン群をミリ秒単位の時間分解能で記録したものを動画として見る事が 出来る(池谷)。この動画を見ると、いくつかのニューロンがほぼ同時に発火し、 つぎの瞬間には別の組み合わせのニューロン群が同時に発火するといった動き がくりかえされていることがわかる。同時に発火するニューロンの組み合わせ はつきつぎに変わっていくのだが、パターンの時系列にはなんらかの規則性が あることが予想される。別の例として、ラットの皮質スライスから複数電極に よる同時記録により得られたデーターがある(M. Beggs 2007)。この例では、 同時に発火しているニューロン数の分布がポアソン分布にはならずに、長いテ ールをもった臨界ゆらぎの性質を示している。これらの例に共通している点は、 複数のニューロンが同時に発火するという事象が偶然に起こっていて、さらに言 えば、磁性体の秩序相というのではなく、相転移の臨界点のような振る舞いを 示していることである。

このような現象を理解するために、個々のニューロンについての生理学的な 知識にもとづいてニューロンネットワークの現実的なモデルを構築し、観測さ れたニューロンの振る舞いと比較するという行き方もあるのだが、ここではメ タファーとしてのモデルを用いて上で述べた同時に発火するニューロンの特徴 を再現することにより、背後にある機構を推測することにする。

カオスニューラルネットワークモデル

一定の空間パターンで発火するニューロンネットワークのモデルとして、記 憶想起のホップフィールドのモデルがある。*x_iをi*番目のニューロンの状態とし、 式(1)で時間発展するものとする。このとき、式(2)で表されるエネルギ ー(リヤプーノフ関数)は常に減少する。エネルギー関数に現れる対称行列*T^{i,j}* にはいくつかの発火パターン{(*x_iⁱ*)_{*i*}}_{*s*=1,23,4}が式(3)のように埋め込まれている。 このようにすると埋め込まれたパターンがエネルギーの極小点となりその結果 それらは漸近安定な固定点となる。初期条件に応じて系の状態は固定点のどれ かに到達し、これが記憶想起のモデルとなる(Content-addressable memory)。

$$x_{i}^{t+1} = f\left(\sum_{j} T^{i,j} x_{j}^{t}\right), \quad f(x) = \begin{cases} 1 & x \ge 0\\ 0 & x < 0 \end{cases}$$
(1)

$$E = \frac{1}{2} \sum_{i,j} T^{i,j} x_i x_j$$
 (2)

$$T^{i,j} = \sum_{s} (2x_i^s - 1)(2x_j^s - 1)$$
(3)

ホップフィールドモデルに過去の発火の記憶による効果を取り入れたモデルと して合原らのカオスニューラルネットワークモデルがある。

$$x_i^{t+1} = f\left(-\alpha \sum_{d=0}^t k_r^d x_i^{t-d} - \theta + \sum_{d=0}^t \sum_j T^{i,j} x_j^{t-d}\right)$$
$$f(x) = \frac{1}{2} \left(1 + \tanh\left(\frac{x}{2\varepsilon}\right)\right)$$

内部変数 y,, z,を導入することにより、このモデルは

$$y_{i}^{t+1} = \sum_{j} T^{t,j} x_{j}^{t} + k_{2} y_{i}^{t}$$
$$z_{i}^{t+1} = -\alpha x_{i}^{t} + k_{3} z_{i}^{t} + a$$
$$x_{i}^{t} = f(y_{i}^{t} + z_{i}^{t})$$

という時間遅れのない形に書き直すことができる。このモデルは、単一のニュ ーロンの場合に簡単化し、出力を自分自身にフィードバックすることでカオス を発生させることができる。カオスという内部的な不規則さを利用することで ホップフィールドモデルの検索効率を高める、というのがこのモデルが考えら れたそもそもの理由であった。

カオスニューラルネットワークモデルの連想記憶状態

ところが、カオスニューラルネットワークには、図1に示すように、あらか じめ埋め込まれた全てのパターンの間を順不同にへめぐるという特徴的な運動 の起こることが知られている(Adachi, Aihara 1997)。この特徴的な状態ははじ めに紹介したニューロンの発火パターンに見られる時間空間の相関構造を解明 する手がかりとなると考えられる。



カオスニューラルネットワークモデルの連想記憶状態は発見された当初、カ オスであると考えられていた。カオスの定義はいろいろあるが、軌道の指数関 数的不安定さをあらわす最大リヤプーノフ指数の数値計算結果を見ると、その 値はゼロに近い負の値を示しカオスであるとはいえないようである(高橋 1992)。



図2 横軸k,縦軸 最大リヤプーノフ指数

連想記憶状態は周期状態でもない。それは準安定状態であり、ある時刻で突 然別の状態に変わる。連想記憶状態が終わりそれに続く状態として発生するの は、カオスの場合と周期状態の場合とがある。図3に示す結果は連想記憶状態 が周期状態に遷移する様子を系のエネルギーと局所平均拡大率の時系列で見た ものである。おそらく、何らかの分岐が起こり、それまでアトラクターだった 不変集合に穴があき別のアトラクター(この図の場合は周期アトラクター)に 遷移する現象であると考えられる。したがって、パラメーターがこの分岐点に 限りなく近くなるならば準安定状態としての連想記憶状態は無限の時間継続す る可能性がある。ただし、外部ノイズの影響が無視できるならばの話である。



図3 A: 連想記憶状態, B: 周期状態

以下では、連想記憶状態での発火率のゆらぎの性質を解析する。結果は、サンプル数が十分でないために決定的な結論は出ていないという段階である。双曲性を持つカオスの場合、力学変数x'の和 $\left\{\sum_{t=1}^{N} x^{mN+t}\right\}_{m}$ の分布は中心極限定理にしたがい正規分布に収束することが知られている。図4-Aはこのような場合を示している。図4-Bが連想記憶状態についての結果である。繰り込み回数Nを増やしたときの分布の収束がカオスの場合に比べてゆっくりしていることがわかる。連想記憶状態がカオスではないことがこのような収束の悪さに関連しているものと思われる。しかしながら、M. Beggs が得たラット皮質ニューロンのゆらぎの場合のように、べキ的なテールを持つスケール不変な分布に収束するかというと、図4-B の結果はそのような傾向をしめしていない。モデルのパラメーター値が臨界点のそれに十分近くないためであろうと推測している。



Nは繰り込み回数



図4·B 分布は収束していない. 連想記憶状態

16次元不変部分集合と系の対称性

カオスニューラルネットワークの内部状態(y_i,z_i)_{i=1,..,100}の時系列を詳細に見て 行くと、初期条件の影響が残るごく短い時間の後に 200 個の変数が 16 個のグル ープに同期して時間変化している事がわかる。この同期の構造は系の対称性に 起因している。



図5 内部状態(y_i,z_i)_{i=1...100}の時系列

この 16 個のグループはさらにふたつずつがたがいに他の鏡映状態に同期する。 このグループを表にしたのが図6である。番号は同期する変数の番号をあらわ す。同じグループの赤で示した変数と青で示した変数が鏡映の関係で同期する。 ここでは内部変数 y_iに関する結果のみ示す。

赤。(1,2,11,29,91) 青(17,25,26,54,59,69,86)
击(3、14、70、75、76) 青(83、89、90、92、99、100)
赤(4, 5 , 21 , 31 , 32 ; 60 , 71) 青(34 , 35 , 38 , 44 , 45 , 57)
赤(6, 80, 84, 93, 94, 95, 97, 98) 青(13, 18, 23, 28, 65, 66, 77)
赤(7,30,39,40,41,42,49 50.51) 青(27,36,37,55,63,64,68,74)
赤、19,10,12,19,20,22,81) 青(57,58,63,68,85,96)
赤(15,16,87) 青(24,33,46,56,67)
赤(72,73,78,79,82,88) 青(8,43,52,61,62)
×

ap 2, - 2 ¢. group 3, -3 group 4, -4 group 5, -5 group 6, -6 group 7, -7 group 8, -8

group 1, -1

図 6

これらの16のグループのそれぞれに属する変数を基底にとると、エネルギー関数に埋め込んだ4種類のパターンの全てをその重ね合わせで表す事が出来る。



赤 〇 新〇 0+27+3+9·5+0+17+8



[]+(2+3+每+5+(6)+(7)+8)





[]+(2+37+日+57+6+177+87

図 7

この事実から、変数の同期は、系の時間発展方程式に現れる行列*T^{i,j}が変数の入れ替え操作に関する対称性を持つ事によるものと考えられる。行列T^{i,j}はエネルギー関数に埋め込まれたパターンを表現している。*

考察

ホップフィールドモデルにおいて、あらかじめ記憶させておいた4種類のパ ターンを思い出すというのはネットワークを設計した人の意図したことである。 これは生物の機能としては比較的単純な学習活動を通して実現できる。これに 対し、覚えたパターンを順不同につぎつぎと思い出すという動作は設計した人 の意図を超えたシステムの振る舞いである。こうした機能は生物が新たな環境 におかれ、その状況での行動の選択を迫られる時に必要になる。この機能の創 発がカオスニューラルネットワークにおいてどのような機構として実現された のだろうか?固定点アトラクターとして埋め込まれていた記憶をカオスによっ て不安定化したからだ、というのがこれまでの解釈である。4種類のパターン が16の基底状態で表現できるという我々の得た知見はこの点についてより突 っ込んだ理解を与えてくれる。カオスニューラルネットワークは学習した4種 類のパターンを16の基底状態に分解して記憶していたのだと解釈することが できる。これは記憶の構造T^{i,j}の持つ対称性によって保証される。さらに、基底 状態は同期して時間変化する変数の組という意味をも持つ。記憶T⁽¹⁾のもつ対称 性が力学の時間発展法則のもつ対称性にまで拡大されているのである。これは カオスニューラルネットワークというモデルがそのように出来ているというこ とである。逆に言うと経験をそのような形式にコード化してネットワークに埋 め込むしかけがカオスニューラルネットワークモデルなのである。もしかする と、このことはコネクショニストと言われる人々が方針として掲げていた内容 を我々が力学モデルとして再認識したにすぎないのかもしれない。

ここまではカオスニューラルネットワークモデルのもつ対称性についての議 論であった。16の基底状態から4種類の記憶をつぎつぎと生成していくネッ トワークの力学はカオスニューラルネットワークモデルのパラメーターが適切 な値に調整された時にのみ発生する。ネットワークのもつ潜在的な可能性(対 称性)を顕在化させるための力学系の仕組みを理解しなければこのパラメータ ーの特殊な値の意味は理解できない。この点を理解できるならば、コネクショ ニストの認識に何かを付け加えることができたと言える。カオスニューラルネ ットワークモデルの連想記憶状態はその意味で力学系の立場での理解が未だに 完全ではない。その分岐の構造、不変集合とその上の不変測度の性質など明ら

参考文献

池谷裕二, <u>http://hippocampus.jp/dg/</u>.

M. Beggs (2007), Scholarpedia, 2(1) pp 1344.

Adachi and Aihara (1997), Neural Networks, 10-1 pp83-98, 1997.

高橋文之(1992), Master's thesis, Nihon University, 1992, in *カオスセミナー*, pp127-146, 海文堂出版, 1994.