週報

2024/06/17 tat

1 先週やったこと

- ●『神経回路シミュレーション』山崎匡 読み進め
- Hodgkin-Huxley 方程式にガウスノイズを入れた研究のサーチ

2 『神経回路シミュレーション』要約

1.3 ニューロンのモデル(基本事項のおさらい)

キャパシタンス $C[{
m F}]$ とは , 単位電圧 $[{
m V}]$ あたりに蓄えられる電荷 $[{
m C}]$ で定義される .

$$C[F] = rac{Q[C]}{V[V]} \hspace{0.5cm} (一般には \mu F =$$
 などを使用)

また , 電流 $I[{\rm A}]$ とは , 電荷 $[{\rm C}]$ の時間的変化で定義される .

$$I[A] = \frac{dQ}{dt}$$

以上より,電流Iと電圧の時間変化率 $\frac{dV}{dt}$ の関係は次式で示される.

$$I = C\frac{dV}{dt}$$

膜電位の基本的なダイナミクスは, 以下のように記述でさる

$$C\frac{dV}{dt} = -\bar{g}_{\text{leak}} (V(t) - E_{\text{leak}}) + I_{\text{ext}} (t)$$

- *V(t)*: 時刻 *t* における膜電位 [mV]
- $I_{
 m ext}(t)$: 外部から流入する電流 $\left[\mu{
 m A/cm^2}
 ight]$ *1
- C: キャパシタンス(定数) [µF/cm²]
- \bar{g}_{leak} : コンダクタンス(定数) $[\text{mS/cm}^2]$
- *E*_{leak}: 反転電位(定数) [mV]

この定式化では、外部電流がない状態 では膜電位 V(t) の値は E_{leak} であり、一定の電流 I_{ext} を流すと時定数 $au_m = C/ar{g}_{\mathrm{leak}}$ で $V(t) = E_{\mathrm{leak}} + I_{\mathrm{ext}}/ar{g}_{\mathrm{leak}}$ へと収束する。外部電流を止めると V(t) は再び E_{leak} に戻る.

第3章 神経回路シミュレーション入門

ニューロンとシナプスの微分方程式による記述と,常 微分方程式の数値解法を説明したところで,実際にシ ミュレーションのプログラムを作成していく. 3.1 ホジキン・ハクスレーモデルのシミュレーション 3.1.1 ホジキン・ハクスレーモデル

単一ニューロンの世界で最初の数理モデルは,Alan L. Hodkin と Andrew F. Huxley により実現された.彼らはヤリイカの巨大軸索からの電気生理記録により詳細な解析を行い,Na+ イオンと K+ イオンによる電流,特に電位依存性コンダクタンスと呼ばれる仕組みが重要な役割を担っていることを明らかにした.この,いわゆるホジキン・ハクスレーモデルが,あらゆるニューロンモデルの基礎となっている.HH モデルは次式で表現される.

$$C\frac{dV}{dt} = -\bar{g}_{\text{leak}} (V(t) - E_{\text{leak}}) - g_{\text{Na}}(V, t) (V(t) - E_{\text{Na}})$$
$$-g_{\text{K}}(V, t) (V(t) - E_{\text{K}}) + I_{\text{ext}} (t)$$

- C: 膜のキャパシタンス = $1[\mu F/cm^2]^{*2}$
- t: 時間 [ms]
- V(t): 膜電位 [mV]
- \bar{q}_{leak} : $\mathbf{U} \mathbf{D} = \mathbf{D} \cdot \mathbf{J} \cdot \mathbf{J} = 0.3 [\text{mS/cm}^2]$
- E_{leak} : 主に Cl^- イオンの反転電位 [mV]
- $g_{Na}(V,t)$, $g_{K}(V,t)$: 電位依存の Na^{+} , K^{+} チャネルコンダクタンス = 120, $36[mS/cm^{2}]$
- ullet $E_{
 m Na}$, $E_{
 m K}$: ${
 m Na}^+$, $E_{
 m K}^+$ イオンの反転電位 115 , $-12 [{
 m mV}]$
- \bullet $I_{\mathrm{ext}}(t)$: 細胞の外部から注入する電流 $[\mu\mathrm{A/cm}^2]$

 $g_{\text{Na}}(V,t), g_{\text{K}}(V,t)$ は、それぞれ次の式で計算される.

$$g_{\mathrm{Na}}(V,t) = \bar{g}_{\mathrm{Na}} m^3(V,t) h(V,t)$$

$$g_{\mathrm{K}}(V,t) = \bar{g}_{\mathrm{K}} n^4(V,t)$$

ゲート変数 m(V,t), h(V,t), n(V,t) はイオンチャネルの開口率を表し,次式で更新される.

$$\frac{dm}{dt} = \alpha_m(V)(1 - m(V, t)) - \beta_m(V)m(V, t)$$

$$\frac{dh}{dt} = \alpha_h(V)(1 - h(V, t)) - \beta_h(V)h(V, t)$$

$$\frac{dn}{dt} = \alpha_n(V)(1 - n(V, t)) - \beta_n(V)n(V, t)$$

 $^{^{*1}}$ 細胞膜の単位面積あたりの値の為 , 単位に $1/\mathrm{cm}^2$ が付 く

 $^{^{*2}}$ プログラム中では $1[\mu \mathrm{F/cm^2}]$ で正規化

 $\alpha_x(V), \beta_x(V)$ は、それぞれ次式で定義される.

$$\alpha_m(V) = \frac{2.5 - 0.1V}{\exp(2.5 - 0.1V) - 1}$$

$$\beta_m(V) = 4 \exp\left(-\frac{V}{18}\right)$$

$$\alpha_h(V) = 0.07 \exp\left(-\frac{V}{20}\right)$$

$$\beta_h(V) = \frac{1}{\exp(3 - 0.1V) + 1}$$

$$\alpha_n(V) = \frac{0.1 - 0.01V}{\exp(1 - 0.1V) - 1}$$

$$\beta_n(V) = 0.125 \exp\left(-\frac{V}{80}\right)$$

以上をまとめると, ${
m HH}$ モデルは 4 変数 (V,n,m,h) からなる微分方程式であり,これを数値的に解くことで,ニューロンのスパイク発射の挙動を再現することができる.

3.1.2 HH モデルのシミュレーション

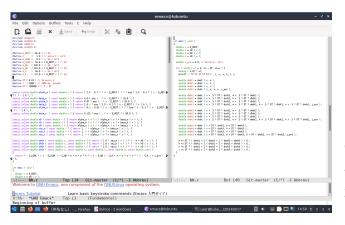


図1 hh.c

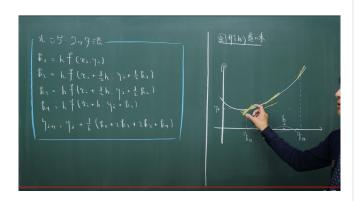


図2 (4次)ルンゲクッタ法

このプログラムにおいては $T=1000 [\mathrm{ms}]$ 間の計算を , 時間刻み幅 $\delta t=10 [\mu \mathrm{s}]$ で計算している .

また外部電流(細胞の外部から注入する電流) $I_{
m ext}(t)$ は $9.0[\mu{
m A/cm}^2$ にセットする.結果が示すように,外部

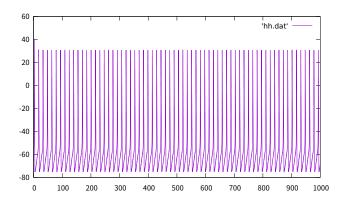


図 3 1000ms 間の計算結果

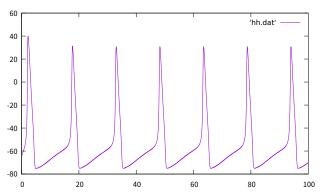


図 4 先頭 100ms 間の拡大図

電流を加え続けると,ニューロンは持続的にスパイクを発射する.そこで,ごく短い時間,例えば 1[ms] だけ電流を加えるようにしてみると,スパイクは一回のみ発射される.

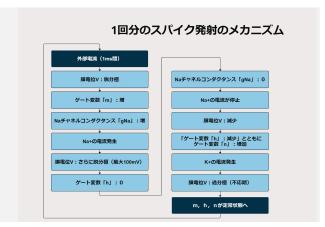


図 5 スパイクの一回の発射の流れ

外部電流の強度が高まるほど,スパイクの発火頻度は上昇する.このような,外部電流がある値を超えると突然高頻度でスパイクを発射するニューロンを Type ii ニューロンと呼ぶ.

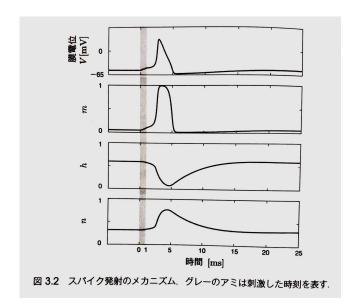


図 6 スパイクの一回の発射の波形とゲート変数 (m, h, n) の波形

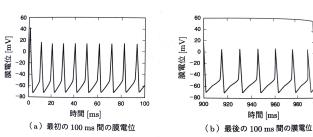


図 3.4 発火頻度の適応. パラメータは $\overline{g}_{\rm ahp}=1400\,{
m mS/cm^2},\, au_{
m ahp}=200\,{
m ms},\, I_{
m ext}=40\,{
m \muA/cm^2}.$

3.1.4 HH モデルの拡張

先に示した HH モデルにおいては,発火頻度は一定のままであったが,実際のニューロンにおいては発火頻度は次第に減少する.この現象を適応と呼ぶ.適応は後過分極電流 $I_{ahp}(t)$ に起因する.

また,Type ii ニューロンに対して,外部電流に比例して連続的に発火頻度が上昇していくニューロンを Type i ニューロンと呼び,大脳皮質のニューロンなどがこれに当たる.また,ニューラルネットワークで実装されるニューロンもこのような挙動をとる.Type i ニューロンを得る方法として, K^+ イオンの過渡電流を加えることが挙げられる. *3 これにより膜が過分極され,スパイク発射が遅延して発火頻度が減少する.

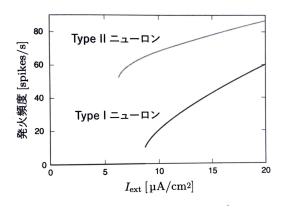


図 7 Type i ニューロン , Type ii ニューロンの I-F カーブ

- 3.2 積分発火型モデルのシミュレーション
- 3.2.1 積分発火型モデル

HH モデルは,実際のニューロンのメカニズムに忠実な分,

- V,m,h,n と,変数を4つも用いる
- スパイクが素早いダイナミクスを取る為,刻み幅を 小さく取る必要がある

といった問題がある.脳の情報処理において重要なのはスパイクの発火頻度やタイミングにあり,スパイクの波形自体には情報はないと考えられている.そのような前提に立った上で,1変数のみを用い,刻み幅を比較的粗くとれるシンプルなニューロンモデルとして,積分発火型(Leaky Integrate-and-Fire, LIF)モデルがある.

3 Letter: Interspike Interval Statistics in the Stochastic Hodgkin-Huxley Model: Coexistence of Gamma Frequency Bursts and Highly Irregular Firing (確率的 Hogkin-Huxley モデルにおけるスパイク間 隔統計・ガンマ周波数バーストと高い不規則発火の共存)

3.1 概要

m HH 方程式を m Na / m K チャネルのノイズと定常電流をシミュレーションすると,スパイク間隔の分布は二峰性を示す.

- 通常仮定される指数的な尾部
- 短いスパイク間隔値に中心を置く狭いガウスピーク

一般的なニューロンにおいてもこの二峰性 ISI (スパイク間間隔)分布を持っており, Type ii 発火を持つニュー

 $^{^{*3}}$ K^+ のかと電流を考慮したモデルとしてコナー・スティーブンスモデルがある.

ロンの有用なモデルになる可能性がある.この性質の (?) 基礎となるメカニズムは以下による.

- a subcritical Hopf bifurcation(亜臨界ホップ分岐?)
- a switching region in phase-space where a fixed point is ery close to a system limit cycle (固定点 がシステムのリミットサイクルに非常に近い位相空 間内の切り替え領域?)

このようなメカニズムは多くの異なるクラスのニューロンに存在し,広く観察される高い不規則なスパイクに寄与している可能性がある.

3.2 導入

3.2.1 スパイクタイムの変動性の要因 - チャネルノイズ 同一の入力に対するスパイクタイムの変動性の一つ の説明として,シナプスノイズ*4が挙げられるが,別の 要因として確率的イオンチャネル活動(?)からのノイズ があり,これが神経閾値(?)とスパイクタイムの信頼性に影響を与えている可能性がある.実際,特定の小さな ニューロンにおいて,単一チャネルの開口が活動電位を 引き起こすことがある.

この書面では、HH 方程式で記述された単一ニューロンが、ISI(スパイク間間隔)の特徴的な二峰性分布(指数的な尾部/最短間隔におけるガウスピーク)を持つスパイクタイム変動性を生み出すことを示す.

3.2.2 二峰性を示すニューロン

この,最初のピークの位置がガンマ周波数帯域(40 100Hz)に見られるような二峰性分布は,実際のニューロンの観察においても,HH モデルにおいても観察される.HH モデルは,コンダクタンスを陽に記述する「コンダクタンスベースモデル」である.一方で,積分発火型モデルのような簡易的なモデルにおいては,コンダクタンスが式中に存在しない「カレントベースモデル」である.

多くのニューロンは, HH モデルと同一の Type ii に 分類され, 段階的に増加する外部電流に対し, 正(非零) の頻度でスパイクを開始する.この Type ii の挙動は, a subcritical Hops bifurcation (亜臨界ホップ分岐???) の存在により生じる.

 HH モデルは 4 変数のシステムで , それを 2 変数に簡約したモデルが多く提案されており , その一つがフィッシュフュー南雲 ($\mathrm{FitHugh}\text{-Nagumo}$) 方程式である . 他

3.3 Methods - 研究方法(割愛)

3.4 Results - 結果

ISI を周波数ヒストグラムにプロットすると、2 つピークが確認できる.入力電流 $3\mu A$ に対して,入力電流 $0\mu A$ における 2 番目のピークは相対的にほとんど目立っていない.このことから,様々な入力電流に対して周波数ヒストグラムをプロットすることが提案された.結果,2 番目のピークは入力電流と線形的に増加する結果が得られた.

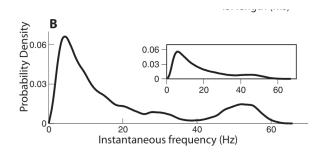


図 8 入力電流 $3 \ge 0 \mu A$ における周波数ヒストグラム

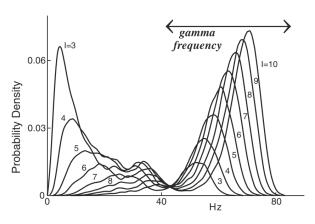


Figure 2: Frequency histograms for input current I = 3, 4, . . . ,10 $\mu A/cm^2$, $A=400~\mu m^2$. The numerals indicate the current corresponding to each histogram curve.

図 9 様々な入力電流における周波数ヒストグラム

に,Morris-Lecar モデルは,フジツボなどの甲殻類の Ca^+ , K^+ チャネルを持つモデル(=コンダクタンスベースモデル)である.このような 2 変数のモデルを用いて,HH モデルに見られるような ISI の二峰性分布の動的説明を試み,固有のチャネルノイズの影響によって,不規則なハッカとガンマ周波数のバーストが組み合わされてることを示す.

 $^{^{*4}}$ シナプス応答の不規則な変動

4 今週やること

- HH モデルを簡易化したモデル (積分発火型モデル 等)のメカニズムの学習
- 研究テーマ(ガウスノイズ?)関連の先行研究の サーチ

参考文献

[1] ???, "Interspike Interval Statistics in the Stochastic Hodgkin-Huxley Model: Coexistence of Gamma Frequency Bursts and Highly Irregular Firing (確率的 Hogkin-Huxley モデルにおけるスパイク間隔統計・ガンマ周波数パーストと高い不規則発火の共存)" MIT Press Direct, 2007, https://direct.mit.edu/neco/article/19/5/1215/7185/Interspike-Interval-Statistics-in-the-Stochastic