Chapter1 神经元和数学方法

黄志权

2023年5月25日

目录

第 一 章	IF 模型 (Integrate-and-fire models)	1
1.1	膜电压 $u(t)$ 演变的线性微分方程推导 \dots	1

第一章 IF 模型

(Integrate-and-fire models)

神经元的动力模型可以被简化为: 树突接收若干的脉冲信号,并积累到细胞膜上,致使细胞膜电压改变,从而产生动作电位。LF 模型则是将动作电位描述成事件的模型。它由两个部分组成: 1、描述膜电压 u(t) 演变的线性微分方程; 2、描述 spike 的发射机制。

1.1 膜电压 u(t) 演变的线性微分方程推导

对于神经元细胞,我们可以将其想象为如下的 RC 电路。细胞膜就像是一个与电阻并联的电容器,而电阻连接着一个电压为 u_{rest} 电池。当没有外界输入时,膜电压 u(t) 为初始值 u_{rest} ; 当有外界脉冲输入时,相当于给电容提供电流为 I(t) 的充电,从而改变模电压 u(t)。//PS: 这个电阻也被称为漏电阻。由于在没有外界输入时,膜上电荷会逐渐穿过细胞膜泄露出去,让膜电压回归 u_{rest} ,因此引入一个漏电阻来模拟这种现象。

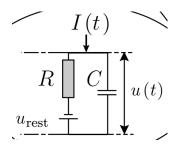


图 1.1: 细胞膜等效电路

考虑 I(t) 不为零的情况,即有外界输入时,来分析膜电压的变化。首先总电流由并联电路支电流和组成 $I(t) = I_r + I_C$ 。即:

$$I(t) = \frac{u(t) - u_{rest}}{R} + C\frac{du(t)}{dt}$$
(1.1)

模仿电路分析,定义膜时间常数 (membrane time constant) $\tau_m = RC$ 。 从而可以得到 u(t) 的线性微分方程:

$$\tau_m \frac{du(t)}{dt} = -[u(t) - u_{rest}] + RI(t) \tag{1.2}$$

上式在电路分析中称为 RC 电路响应方程,在神经科学领域称为无源膜方程 (equation of a passive membrane)。这个方程的解分为两个部分。即输入脉冲的充电过程(零状态响应),和没有输入脉冲,电压泄露到 u_{rest} 的过程(零状态响应)。首先是输入脉冲的充电过程(零状态响应),我们假设输入电流脉冲在 t_0 时刻是一个幅值为 I_{max} 的方波,则其方程如下:

$$u(t) = u_{rest} + I_{max}R(1 - e^{-\frac{t - t_0}{\tau_m}})$$
(1.3)

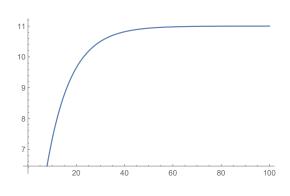


图 1.2: 脉冲充电图

然后是电压泄露到 u_{rest} 的过程(零状态响应),假设脉冲在 t_1 时刻结束:

$$u(t) = u_{rest} + \Delta u R e^{-\frac{t - t_1}{\tau_m}}$$

$$\Delta u = u(0) - u_{rest}$$
(1.4)

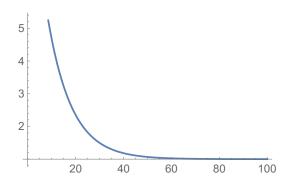


图 1.3: 脉冲放电图

从而,当没有外部脉冲输入的情况下,膜电压会以指数形式衰减到 u_{rest} 。 其衰减时间系数 τm 一般为 10 ms,与一般持续 1 ms 的尖峰脉冲相比长了很多。

我们可以绘制对于方波输入,膜电压的变化图。我一开始打算利用解析解来绘制,但是发现分段条件太难设置了。因此我选择使用微分方程 1.2来

模拟,这样子写成递归函数,会非常简便好看。代码和仿真图如下:

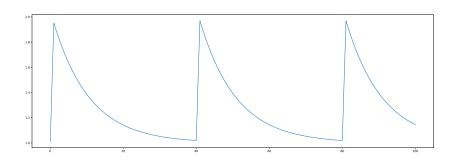


图 1.4: 方波输入响应图

接下来,考虑输入电流 I(t) 为一个持续时间为 Δ 的一个非常短的脉冲。 其膜电压轨迹由 1.3改写得: $u(\Delta) = u_{rest} + I_{max} R(1 - e^{-\frac{\Delta}{r}})$ 。对 e 指数函数 做泰勒展开,由于 Δ 已经很小了,因此只需考虑其一阶情况即可:

$$u(\Delta) = u_{rest} + I_{max}R\frac{\Delta}{\tau_m} \qquad for \Delta << \tau_m$$
 (1.5)

然后我们把 Δ 推至无穷小,并 I(t) 变形为一个 δ 函数。从而得到一个 总电量 $q=I(t)\Delta$ 不变的脉冲。将 $q=I(t)\Delta$ 以及 $\tau_m=RC$ 代入上式可得:

$$u(\Delta) = u_{rest} + \frac{q}{C} \tag{1.6}$$

然后,可以得到输入脉冲结束后电压泄露到 u_{rest} 的过程。将上式带入 1.4,可得:

$$u(t) = u_{rest} + \frac{q}{C}e^{-\frac{t-t_0}{\tau_m}}$$
 (1.7)

当膜电压高于阈值时,会发射一个脉冲,然后膜电压被重置为 u_r ,一定要注意, u_r ! = u_{rest} ,而是比 u_{rest} 要低一些。记在 t^f 时刻发射了脉冲。那么发射脉冲序列可以用狄拉克求和表示:

$$S(t) = \sum \delta(t - t^f) \tag{1.8}$$

前面 1.3和 1.4零状态响应和零输入响应描述的都是 I(t) 为恒定状态的情况。下面考虑 I(t) 为连续的变化信号的情况。由于离散的电流 I 输入实质上是给细胞膜引入一个 $\Delta u = \frac{q}{C} = IR$ 的电压变化,因此连续变化的 I(t) 输入即公式 1.7与 I(t) 的卷积:

$$u(t) = u_{rest} + \frac{q}{C}e^{-\frac{t}{\tau_m}}$$

$$u(t) = u_{rest} + IRe^{-\frac{t}{\tau_m}}$$

$$u(t) = u_{rest} + RI(t) \bigotimes e^{-\frac{t}{\tau_m}}$$

$$u(t) = u_{rest} + R \int_0^{+\infty} I(t-s)e^{-\frac{s}{\tau_m}} d\frac{s}{\tau_m}$$

$$u(t) = u_{rest} + \frac{R}{\tau_m} \int_0^{+\infty} I(t-s)e^{-\frac{s}{\tau_m}} ds$$

$$u(t) = u_{rest} + \frac{R}{\tau_m} \int_0^{+\infty} I(t-s)e^{-\frac{s}{\tau_m}} ds$$

$$u(t) = u_{rest} + \frac{R}{\tau_m} \int_0^{+\infty} I(t-s)e^{-\frac{s}{\tau_m}} ds$$

上面的式子相当于把输入电流分成无数多小的脉冲,每一个脉冲都会产生 $\Delta ue^{-\frac{t}{m}}$ 的膜电压变化,然后全部积分起来。那么,同理,我们也可以用同样的方式描述发射脉冲的过程。发射一个脉冲,等价于膜上减少了 $\vartheta-u_r$ 的电压,考虑到发射脉冲是离散的,因此我们可以表示为:

$$\sum -(\vartheta - u_r)e^{-\frac{t-t^f}{\tau_m}} \tag{1.10}$$

因此, 描述 LF 整个输入-输出的膜电压函数为:

$$u(t) = u_{rest} + \sum_{f} -(\vartheta - u_r)e^{-\frac{t - t^f}{\tau_m}} + \frac{R}{\tau_m} \int_0^{+\infty} I(t - s)e^{-\frac{s}{\tau_m}} ds$$
 (1.11)