

Übungen zur Vorlesung

**Mathematische Aspekte der Neuronenmodellierung und Simulation**

[http://conan.iwr.uni-heidelberg.de/teaching/numsimneuro\\_ss2012](http://conan.iwr.uni-heidelberg.de/teaching/numsimneuro_ss2012)

Dr. S. Lang, D. Popović

Abgabe: 11. Juli 2012 in der Übung

---

**Übung 19 Stationäre Kabel-Gleichung auf dem homogenen Zylinder (10 Punkte)**

Nachdem wir in den Übungen die allgemeine, zeithängige Diffusions-Gleichung besprochen haben, wird in dieser Aufgabe ein Anwendungsbeispiel untersucht: Die lineare Kabelgleichung zur Modellierung passiver Signal-Ausbreitung auf einem zylindrischen Neuron mit konstantem Radius. Dieses eindimensionale räumliche Modell wird in Vorlesung noch genauer durchgesprochen.

Gegeben sei ein Zylinder-förmiges Neuron mit möglicherweise variierendem Radius  $r$  (in  $\mu m$ ) und der Länge  $l$  (in  $\mu m$ ). Im Falle  $l \gg \max_x r(x)$  kann man die räumlich-zeitliche Potentialverteilung  $v(x, t)$  (gemessen in  $mV$ ) durch eine eindimensionale Gleichung entlang der Zylinder-Achse, in die der Radius nur in den Material-Koeffizienten eingeht, beschreiben:

$$\begin{aligned}c_m(x) \partial_t v - \partial_x g_a(x) \partial_x v &= -g_m(x) (v - E_L), & \text{auf } \Omega = (0, l), \\ -g_a(x) \partial_x v &= b_N(x) & \text{auf } \partial\Omega_N, \\ v &= b_D(x) & \text{auf } \partial\Omega_D.\end{aligned}$$

Hierbei ist  $c_m(x)$  (gemessen in  $\mu m \cdot \mu F/cm^2$ ) die Kapazität pro Einheitslänge des Zylinders,  $g_a(x)$  die axiale Leitfähigkeit pro Einheitslänge und  $g_m(x)$  die Membran-Leitfähigkeit pro Einheitslänge sowie  $E_L$  die Leck-Batterie in  $mV$ . Der Gebietsrand ist zusammengesetzt aus Neumann-Randstücken  $\partial\Omega_N$  (Einfluß- oder Ausfluß-Ränder) und Dirichlet-Rändern  $\partial\Omega_D$  (Vorgabe eines Potentialwertes  $v$ ), d.h.  $\partial\Omega = \partial\Omega_N \cup \partial\Omega_D$ . Die Membran-Leitfähigkeit  $g_m(x)$  ist gegeben durch das Produkt aus dem Umfang  $2\pi r$  mit der Material-spezifischen Membran-Leitfähigkeit  $G_m$  (in  $1/(k\Omega cm^2)$ ):  $g_m(x) = 2\pi r \cdot G_m$ , und die axiale Leitfähigkeit durch das Produkt aus Querschnittsfläche  $A = \pi r^2$  und Material-spezifischer axialer Leitfähigkeit  $G_a$  (in  $1/(\Omega cm)$ ):  $g_a(x) = \pi r^2 \cdot G_a$ . Das Modell hat eine zu den biologischen Punkt-Neuronen sehr ähnliche Form, lediglich der Diffusions-Term  $\partial_x g_a(x) \partial_x v$  ist neu – er modelliert die Potentialbewegung in axialer Richtung.

Wir betrachten nun die stationäre Gleichung  $c_m \partial_t v = 0$  auf einem homogenen Zylinder (d.h.  $r$ ,  $g_a$  und  $g_m$  sind konstant) mit  $E_L = 0$ . Am linken Terminal  $x = 0$  sei eine Einfluß-Randbedingung gegeben, d. h.  $b_N > 0$  bewirkt eine Anregung des Systems. Am rechten Terminal  $x = l$  seien entweder eine „Kein-Ausfluß“-Randbedingung  $-g_a \partial_x v = 0$ , auch *sealed-end*-Randbedingung genannt, oder eine *killed-end* genannte Randbedingung (hier kann Ladung über die Membran entweichen, man stellt sich vor, daß das Neuron hier durchschnitten („killed“) sei) mit  $v = 0$  gegeben. Für beide Fälle können analytische Lösungen angegeben werden:

$$\begin{aligned}v(x) &= \frac{b_N}{c} \{ \cosh(x/\lambda) / \tanh(l/\lambda) - \sinh(x/\lambda) \} & \text{(sealed-end),} \\ v(x) &= \frac{b_N}{c} \{ \cosh(x/\lambda) \cdot \tanh(l/\lambda) - \sinh(x/\lambda) \} & \text{(killed-end),}\end{aligned}$$

wobei  $c = \sqrt{g_m \cdot g_a}$  und  $\lambda = \sqrt{g_a/g_m}$ . Wir betrachten einen Zylinder der Länge  $l = 1000 \mu m$  mit konstantem Radius  $r = 0.5 \mu m$ . Als spezifische Material-Parameter setzen wir  $G_a = 1/1001/(\Omega cm)$

und  $G_m = 1/401/(k\Omega cm^2)$ . Dies sind die Parameter eines etwas älteren Benchmarks (*RallPack1*) der Computational Neuroscience.

1. Transformieren Sie die Leitfähigkeiten  $g_a$  und  $g_m$  so, daß nur die Einheiten  $\Omega$  und  $\mu m$  auftreten (so sind sie einfacher im Code umzusetzen). Als Anregung setzen wir am linken Terminal die Randbedingung  $b_N = 5e-8$ . Welche Einheit hat diese Randbedingung?
2. Implementieren Sie ein numerisches Lösungsverfahren für den stationären Fall, indem Sie den Zylinder in  $N$  gleichmäßige Intervalle der Länge  $h$  unterteilen (d.h. es gibt mit den Randpunkten  $N + 1$  Stützpunkte  $x_0$  bis  $x_N$ ) und die zweite Ortsableitung an inneren Punkten durch zentrale Finite Differenzen wie in Aufgabenblatt 5 approximieren.

Für die Gleichung an den Neumann-Rändern muss man aufpassen, da man eine Approximation von  $g_a \partial_x v$  an den Randpunkten braucht. Es gibt zwei Möglichkeiten der Umsetzung, die exemplarisch am linken Randpunkt  $x_0$  gezeigt werden:

- *First order:* Die einfachste Variante ist durch Approximation mit den bekannten Werten  $v_0$  und  $v_1$  aus dem Gebiets-Inneren. Dies ergibt die Gleichung

$$b_N = -g_a \partial_x v|_{x_0} \approx -g_a \frac{v_1 - v_0}{h} \iff h \cdot \frac{b_N}{g_a} = v_0 - v_1$$

an der Stelle  $x_0$ . Diese Gleichung liefert die Einträge der ersten Zeile der Diskretisierungsmatrix.

- *Second order:* Als alternative zweite Art kann man sich einen Ghost-Point  $x_{-1}$  im Abstand  $h$  links von  $x_0$  hinzudenken, und einen zentralen Differenzen-Quotienten an der Stelle  $x_0$  bilden:

$$b_N = -g_a \partial_x v|_{x_0} \approx -g_a \frac{v_1 - v_{-1}}{2h} \iff h \cdot \frac{2b_N}{g_a} + v_1 = v_{-1}. \quad (0.6)$$

Nun hat man allerdings eine zusätzliche Unbekannte  $v_{-1}$ . Diese kann man durch Auswerten der ursprünglichen Differentialgleichung an der Stelle  $x_0$  eliminieren (diesen numerischen Trick macht man, obwohl strenggenommen die PDE an der  $x_0$  nicht definiert ist!):

$$0 = \frac{v_1 - 2v_0 + v_{-1}}{h^2} - \frac{g_m}{g_a} v_0 \iff 0 = v_1 + v_{-1} - 2v_0 - h^2 \cdot \frac{g_m}{g_a} v_0$$

Hier kann man  $v_1$  aus (0.6) einsetzen und erhält wieder die Gleichung bzw. erste Matrixzeile für den Punkt  $x_0$ .

Erstellen Sie Plots der sich ergebenden Potentiale  $v$  für die Fälle sealed-end und killed-end mit jeweils first- und second-order Rand-Approximation über der Längsrichtung des Zylinders. Unterteilen Sie  $[0, l]$  dazu in  $k = 16$  gleichlange Intervalle.

3. Testen Sie Ihre Implementierung mit den Gitterweiten  $h = l/k$ ,  $k = 4, 8, 16, 32, 64, 128, \dots$ . Messen Sie an einem Punkt  $x^* \in \Omega$  Ihrer Wahl den punktwisen Fehler  $|e(x^*, h)| = |v^h(x^*) - v^{anal.}(x^*)|$  in Abhängigkeit von  $h$ . Erzeugen Sie Plots „Fehler über Schrittweite  $h$ “ für alle in (1) getesteten Fälle (sealed-end und killed-end mit jeweils first- und second-order Rand). An diesem Plot können Sie wie gehabt die Konsistenz-Ordnung der Verfahrens ablesen.
4. Erstellen Sie Plots wie in Teilaufgabe 1 für folgende Änderungen (jeweils einzeln vornehmen, Vergleich mit einer analytischen Lösung nicht nötig): Radius  $r = 4.0$ ,  $G_m = 1/20$ ,  $G_a = 1/180$ . Diskutieren Sie kurz, wie sich die veränderten Parameter auf die Potential-Verteilung auswirken.

#### Bemerkungen:

- Verwenden Sie in Octave geeignete Datenstrukturen (z.B. Sparse Matrices). Hinweise hierzu finden Sie z.B. im GNU Octave Handbuch, Kapitel 22.4.
- Der applizierte Strom ist hier so gewählt, dass das Potential physiologisch sinnvolle Werte annimmt. Die applizierte Strommenge müsste im realen Experiment den Gegebenheiten (Zelle, Radius, ...) angepasst werden.