Isı Denklemi

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

olarak gosterilen denklem fizikte isi denklemi olarak bilinir, u fonksiyonu iki degiskenlidir u(x,t). Ornek icin bu denklemin cozumunu tek boyutta gosterecegiz, yani bir genisligi onemli olmayan bir demir cubugu uzerinde isinin dagilmasi konusuna bakacagiz, boyutu temsil icin x degiskeni kullanilacak. t degiskeni zamani temsil ediyor olacak. Baslangic sartlari (initial conditions) olarak isinin t=0 aninda demir cubuk uzerinde x'e bagli bir sinus fonksiyonu ile dagildigini farzedecegiz, sınır sartlari ise (boundary conditions) cubugun iki ucunun sifir derecede tutulmasi olacak. Sonucta isinin nereye gidecegini tahmin ederek te soyleyebiliriz – isi demirin iki ucundan kacarak tum cubuk boyunca sifir dereceye inecektir.

Ustteki denklem bir kismi diferansiyel denklemdir (partial differential equation).

Matematiksel cozumler ya analitik, ya da yaklasiksal olur. Biz bu ornegi cozmek icin yaklasiksal, hesapsal bir teknik kullanacagiz. Elimizde bir diferansiyel denklem varsa cozum bulmak demek bir fonksiyon bulmak demektir, bir sayi degil; yaklasiksal yontemle de oyle bir u fonksiyonu bulacagiz ki, test / belli noktalarda gercek fonksiyonla olabildigince ayni sonuclar verecek.

Cozumde sınırlı farklar (finite differences) denen bir metot kullanılacak. Bu yaklasıksal metotta calculus'un sonsuz ufaklıklar icin kullanılan turevleri, bildigimiz sayısal cikartma islemi uzerinden tanımlanan "farklılıklara" donusecekler. Mesela  $d^2/dx^2$  nedir? x'e gore turevin turevidir, hesapsal olarak ise farkın farkıdır. Sonsuzluktan yaklasığa soyle geceriz: Eger  $u_{j,i}$  bir 2 boyutlu dizin uzerinde u fonksiyonunun sayısal degerlerini tasiyor olsaydı, ve j,i indis degerleri t,x'i temsil ediyorlar ise, x uzerinden birinci turev yanı birinci fark (first difference) soyle olur:

$$\frac{u_{j,i+1} - u_{j,i}}{h}$$

h hangi degiskenin farkini aliyorsak, o farkin buyuklugunu tanimlayan aralik degeridir,  $h = \Delta x$ , ve  $u_{j,i+1} = u(t, x + \Delta x)$ .

Ikinci fark, farkin farkidir:

$$\frac{1}{h} \left[ \left( \frac{u_{j,i+1} - u_{j,i}}{h} \right) - \left( \frac{u_{j,i} - u_{j,i-1}}{h} \right) \right] 
= \frac{u_{j,i+1} - 2u_{j,i} + u_{j,i-1}}{h^2}$$
(1)

Bu carpimi tum i degerleri icin ve matris uzerinden temsil etmenin yolu sudur: Bir ikinci farkliliklar matrisi A yaratiriz:

$$A = \frac{1}{\Delta x^2} \begin{bmatrix} -2 & 1 & 0 & 0 \dots 0 & 0 & 0 \\ 1 & -2 & 1 & 0 \dots 0 & 0 & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & 0 \dots 1 & -2 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \dots 0 & 1 & -2 \end{bmatrix}$$

Ve u degerlerinin bir vektor icine cekeriz:

$$U_j = \begin{bmatrix} u_{j,0} \\ u_{j,1} \\ u_{j,2} \\ \vdots \\ u_{j,n} \end{bmatrix}$$

 $AU_j$  carpiminin 1 denklemindeki toplamlari her u icin teker teker verecegini gorebiliriz. Indislerden j zaman, i mesafedir, yani ustteki denklem simdilik sadece mesafeyi yani x'i parcalara bolmustur.

Zamani da modele dahil edelim ve cozumu elde etmeye ugrasalim. Isi denkleminin tamamini simdiye kadar elde ettiklerimizi kullanarak ve ayriksal olarak yazalim:

$$\frac{U_{j+1} - U_j}{\Delta t} = AU_j \tag{2}$$

 $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \approx AU_j$ , ve  $\frac{\partial u}{\partial t} \approx (U_{j+1} - U_j)/\Delta t$  olarak alindi.  $U_j$  tanimindaki j indisi zaman icin kullaniliyor, mesafe yani x'i temsil eden indislerin tamami U'nun icinde var zaten.

Yaklasiksal tekniklerden Crank-Nicholson'a gore  $AU_j$ 'i ardi ardina iki zaman

indisi uzerinden hesaplanan bir ortalama olarak temsil edebiliriz, yani

$$AU_j \approx \frac{1}{2}(AU_{j+1} + AU_j)$$

Niye bu acilim yapildi? Cunku elimizde  $U_{j+1}$  ve  $U_j$  degerleri var, bu degerleri tekrar ortaya cikararak bir "denklem sistemi" yaratmis olacagiz, iki bilinmeyen icin iki formul yanyana gelebilecek ve cozume erisilebilecek.

Ustteki formulu 2 denklemindeki  $AU_j$  degerleri icinkullanalim ve tekrar duzenleyelim

$$\frac{\Delta t}{2} A U_{j+1} + \frac{\Delta t}{2} A U_j = U_{i+1} - U_i$$

$$U_{i+1} - \frac{\Delta t}{2} A U_{j+1} = U_i + \frac{\Delta t}{2} A U_j$$

$$(I - \frac{\Delta t}{2} A) U_{j+1} = (I + \frac{\Delta t}{2} A) U_i$$

Artik bu formulu lineer cebirden bilinen Ax = b formuna sokarak cozebiliriz. Forma gore formulun sag tarafi b olur, sol tarafta parantez ici A olacak,  $U_{j+1}$  ise bilinmeyen x olacak (bizim x'ten farkli). Hesapsal kodlar bir dongu icinde, her zaman dilimi icin bilinmeyen  $U_{j+1}$  degerini bulacak. Dongunun sonunda yeni  $U_{j+1}$  eski  $U_j$  olacak ve hesap devam edecek.

## Sınır Sartları

Her iki ucta u'nun sifir olma sarti uygulamali matematikte Dirichlet sınır sartı olarak biliniyor. Bu sart A matrisinin olusturulmasi sirasinda kendiliginden olusuyor. Ufaltilmis bir D2 matrisi uzerinde gostermek gerekirse,

$$\left[\begin{array}{ccccc}
1 & -2 & 1 & 0 & 0 \\
0 & 1 & -2 & 1 & 0 \\
0 & 0 & 1 & -2 & 1
\end{array}\right]$$

degerlerinin her satirinin 1 denklemini temsil ettigini soylemistik. Eger sartlarimizdan biri  $u_1$  ve  $u_5$ 'un sifir olmasi ise, carpim sirasinda ona tekabul eden D2'nin en soldaki ve en sagdaki kolonlarin tamamen sifir yapmamiz yeterli olurdu, cunku carpim sirasinda  $U_j$  icinde o kolonlar  $u_1$  ve  $u_5$  ile carpilip onu

sifir yaparlardi. O zaman yeni matris soyle olurdu:

$$\left[\begin{array}{ccccc}
0 & -2 & 1 & 0 & 0 \\
0 & 1 & -2 & 1 & 0 \\
0 & 0 & 1 & -2 & 0
\end{array}\right]$$

Bu isler. Alternatif olarak sifir kolon yerine, o kolonlari tamamen matristen atabilirdik, ayni sekilde u degerlerini uretirken birinci ve sonuncu degerleri de atmamiz gerekirdi, nasil olsa onlar "bilinmeyen" degisken degiller. Bu yeni matris soyle olurdu:

$$\begin{bmatrix} -2 & 1 & 0 \\ 1 & -2 & 1 \\ 0 & 1 & -2 \end{bmatrix}$$

Alttaki kod icinde  $\mathbf{x} = \mathbf{x}[1:-1]$  ibaresi x ve dolayli olarak u'nun ilk ve son degerlerini atmak icin kullanilmakta.

Kod

"""

```
This program solves the heat equation u_{-}t = u_{-}xx with dirichlet boundary condition u(0,t) = u(1,t) = 0 with the Initial Conditions u(x,0) = 10*\sin(pi*x) over the domain x = [0, 1]
```

The program solves the heat equation using a finite difference method where we use a center difference method in space and Crank-Nicolson in time.

"""

```
import scipy as sc
import scipy.sparse as sparse
import scipy.sparse.linalg
import numpy as np
import pylab as pl
import matplotlib.pyplot as plt
import time
```

```
# Number of internal points
N = 200
\# Calculate Spatial Step-Size
h = 1/(N+1.0)
\# Create Temporal Step-Size, TFinal, Number of Time-Steps
k = h/2
TFinal = 1
NumOfTimeSteps = int(TFinal/k)
\# Create grid-points on x axis
x = np. linspace (0, 1, N+2)
x = x[1:-1]
\# Initial Conditions
u = np. transpose(np. mat(10*np. sin(np. pi*x)))
# Second-Derivative Matrix
data = np.ones((3, N))
data[1] = -2*data[1]
diags = [-1,0,1]
D2 = \text{sparse.spdiags}(\text{data}, \text{diags}, N, N)/(h**2)
# Identity Matrix
I = sparse.identity(N)
# Data for each time-step
data = []
for i in range (NumOfTimeSteps):
        # Solve the System:
        \# (I - k/2*D2) \ u_new = (I + k/2*D2)*u_old
        A = (I - k/2*D2)
        b = (I + k/2*D2)*u
```

```
u = np.transpose(np.mat(sparse.linalg.spsolve(A, b)))
         data.append(u)
exit()
FPS = 20
MovieLength = 10
def plotFunction (frame):
         plt.plot(x, data[int(NumOfTimeSteps*frame/(FPS*MovieLength))])
         plt.axis((0,1,0,10.1))
def CreateMovie(plotter, numberOfFrames, fps=10):
         import os, sys
        import matplotlib.pyplot as plt
         plt.ion()
         for i in range (numberOfFrames):
                 plotter(i)
                 plt.draw()
                 time. sleep (0.2)
                  plt.hold(False)
# Generate the movie
CreateMovie(plotFunction, int(MovieLength*FPS), FPS)
Ustteki data degiskeni icinde zamana gore degisen tum u vektorleri bulun-
abilir. Bu vektorleri grafik olarak gostermek icin alttaki kod eklenebilir:
import numpy as np
import scipy.linalg
# Number of internal points
N = 200
# Calculate Spatial Step-Size
h = 1/(N+1.0)
k = h/2
```

```
x = np. linspace (0, 1, N+2)
x = x[1:-1] \# get \ rid \ of \ the \ '0' \ and \ '1' \ at \ each \ end
# Initial Conditions
u = np. transpose(np. mat(10*np. sin(np. pi*x)))
# second derivative matrix
I2 = -2*np.eye(N)
E = np. diag(np. ones((N-1)), k=1)
D2 = (I2 + E + E.T)/(h**2)
I = np.eye(N)
data = []
TFinal = 1
NumOfTimeSteps = int(TFinal/k)
for i in range (NumOfTimeSteps):
    # Solve the System:
    \# (I - k/2*D2) \ u_new = (I + k/2*D2)*u_old
    A = (I - k/2*D2)
    b = np.dot((I + k/2*D2), u)
    u = scipy.linalg.solve(A, b)
    data.append(u)
FPS = 20
MovieLength = 10
import matplotlib.pyplot as plt
import time
def plotFunction (frame):
        plt.plot(x, data[int(NumOfTimeSteps*frame/(FPS*MovieLength))])
        plt.axis((0,1,0,10.1))
def CreateMovie(plotter, numberOfFrames, fps=10):
        plt.ion()
```

```
# Generate the movie
CreateMovie(plotFunction, int(MovieLength*FPS), FPS)
```

Python kodlari zip icinde hfdiff2.py dosyasindadir. Kullanilan matrislerde bol sifir oldugu icin seyrek (sparse) matris teknikleri kullanilabiliyor, sparse metotlari kullanan kodlar ise J. Wiens kodlarindan alinan hfdiff.py icinde bulunabilir.

## Kaynaklar

Wiens, J., http://www.jkwiens.com/2010/01/02/finite-difference-heat-equation-using-numpy

Stackoverflow, http://stackoverflow.com/questions/4843034/application-of-boundary-conditions-in-finite-difference-solution-for-the-heat-equ

Strang, G., Computational Science and Engineering