

Proračunska aerodinamika

Nedelja 7

A. Simonović & J. Svorcan

Mašinski fakultet, Katedra za vazduhoplovstvo

2020/2021.



Sadržaj

Paraboličke jednačine

Proračunska mreža i proračunski molekul

FTCS eksplicitna šema

Primer 1

Primer 2

Primer 3



Paraboličke jednačine

Jednačine strujanja u mehanici fluida često se svode na paraboličke PDJ. Tipičan primer su jne graničnog sloja, parabolizovane jne NS ili jne nestacionarnog provodjenja toplote.

Tipični primer paraboličke PDJ:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2},$$

gde je ν konstanta (viskoznost, toplotna provodljivost, ...)

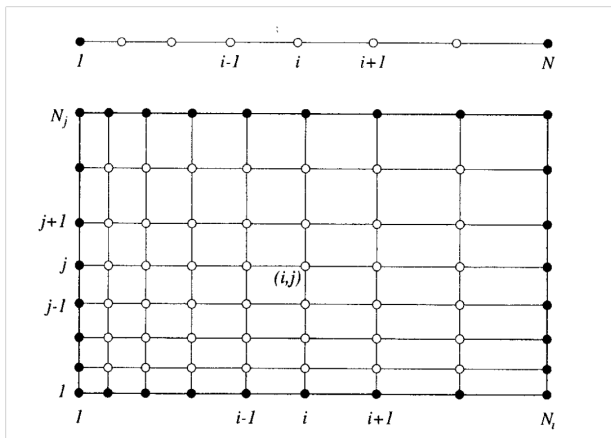
Unapredjena varijanta:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x}.$$



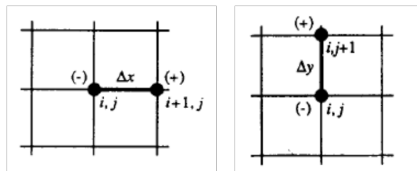
Proračunska mreža

Podsetimo se prvog koraka numeričkog proračuna – formiranja proračunske mreže (na slici prikazane strukturirane 1D i 2D):

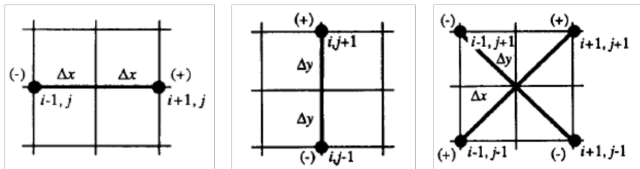


Proračunski molekul

Proračunski “molekul” čine tačke koje učestvuju u šemi aproksimacije. Neki od najčešćih primera za aproksimaciju 1. reda tačnosti 2D problema (dve nezavisne promenljive, x i y , pa je i rešenje nepoznata funkcija $u(x, y)$):



Tačnost višeg reda:



FTCS eksplicitna šema

Sledeći korak – diskretizacija. Polaznu jnu moguće je diskretizovati na mnogo načina. Jedan od najjednostavnijih je FTCS šablon (Forward in Time, Central in Space):

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} \approx \nu \frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{(\Delta y)^2},$$
$$u_i^{n+1} \approx u_i^n + \frac{\nu \Delta t}{(\Delta y)^2} (u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n).$$

koji je reda tačnosti $o[\Delta t, (\Delta y)^2]$.

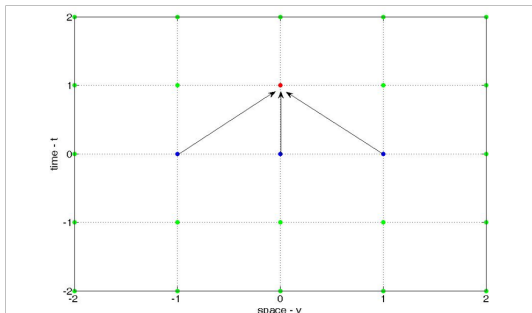
Stabilno rešenje se može očekivati ukoliko je zadovoljen uslov:

$$d = \frac{\nu \Delta t}{(\Delta y)^2} \leq \frac{1}{2}.$$



Proračunski molekul kod FTCS šablona

Računamo vrednost nepoznate fje u **crvenoj** tački pomoću vrednosti funkcije u **plavim** tačkama (sa prethodnog vremenskog nivoa, te su sada poznate). Da bismo uopšte započeli proračun potrebno je definisati početni uslov, dok granični uslovi moraju biti zadati u svakoj iteraciji proračuna jer njih ne možemo izračunati.



Primer 1

Naći profil brzine fluida kinematske viskoznosti $\nu = 0.002 \text{ m}^2/\text{s}$ koji struji između dve paralelne ploče koje su međusobno udaljene $h = 0.04 \text{ m}$. U početnom trenutku fluid miruje, gornja ploča miruje dok se donja kreće brzinom $u_o = 10 \text{ m/s}$. Strujanje viskoznog fluida možemo opisati jednačinom:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}.$$

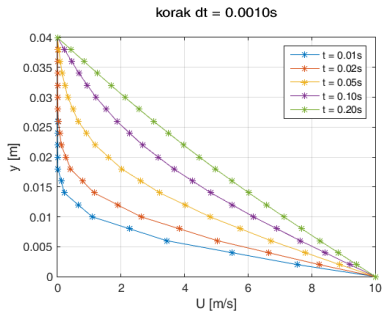
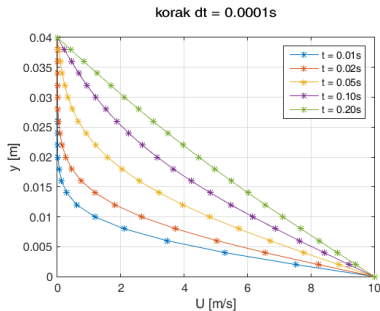
Pri rešavanju koristiti FTCS metod ...

(skriptovi sa časa)



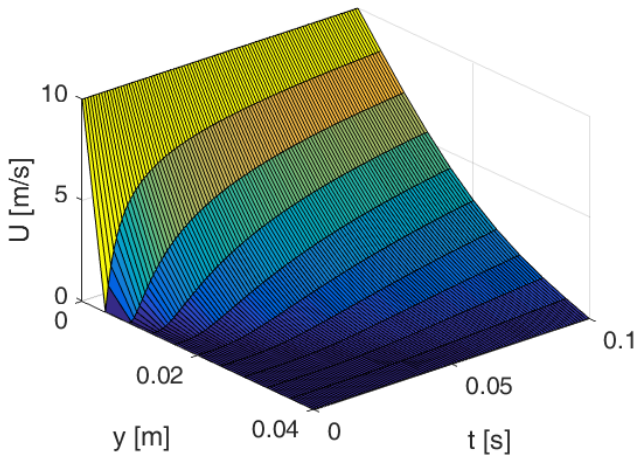
Primer 1 – Rešenje

Izračunati profili brzine $U(y)$ u različitim vremenskim trenucima t za različite vremenske korake Δt :



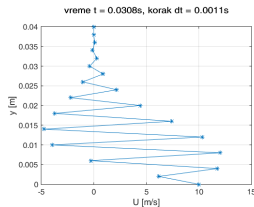
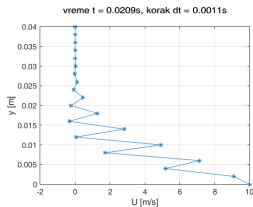
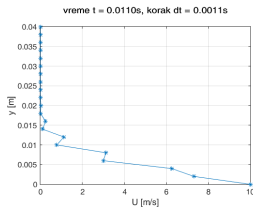
Primer 1 – Rešenje

Kompletno rešenje moguće je prikazati i u obliku zakrivljene površi $U(y, t)$:



Primer 1 – Rešenje

Ukoliko nije zadovoljen uslov stabilnosti $d \leq 0.5$, odnosno ukoliko je $d > 0.5$ može se dobiti nešto slično ...



Primer 2 – laminarno strujanje izmedju dve ploče

I dalje se bavimo jednim tipičnim primerom paraboličke PDJ – laminarnim strujanjem izmedju dve paralelne ploče:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x},$$

gde je ν konstanta (ovde kinematska viskoznost), ρ gustina fluida i $\partial p / \partial x$ gradijent pritiska.

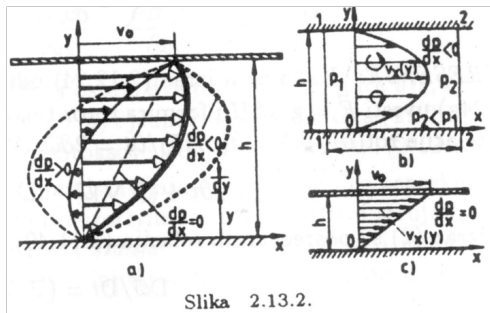
Ova jna može se diskretizovati:

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} \approx \nu \frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{(\Delta y)^2} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x},$$
$$u_i^{n+1} \approx u_i^n + \frac{\nu \Delta t}{(\Delta y)^2} (u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n) - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} \Delta t.$$



Primer 2 – laminarno strujanje izmedju dve ploče

Podsetimo se primera 2.13.2 iz *Hidrodinamike* prof. S. Čantraka: Odrediti raspodele brzine i napona i naći izraze za srednju brzinu, protok, pad pritiska i koeficijent trenja pri stacionarnom laminarnom strujanju viskozne nestišljive tečnosti izmedju dve horizontalne paralelne ploče neograničene u pravcima osa x i z . Donja ploča $y = 0$ je nepokretna, dok se gornja ploča $y = h$ kreće konstantnom brzinom u_o (slika).



Primer 2 – laminarno strujanje izmedju dve ploče

Kada se matematički uslovi datog fizičkog modela:

$$\frac{\partial}{\partial t} = 0, \quad \frac{\partial}{\partial z} = 0, \quad v = w = 0, \quad F_i = 0, \quad \rho = \text{const.}$$

uvrste u jnu kontinuiteta i N-S jne dobijaju se izrazi:

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 0, \quad 0 = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x}, \quad \frac{\partial p}{\partial y} = 0,$$

koje je moguće analitički rešiti ...

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = C \Rightarrow \frac{\partial p}{\partial x} = C \wedge \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = C.$$

Zakon raspodele brzine (analitičko rešenje) je tada:

$$u = -\frac{1}{2\mu} \frac{\partial p}{\partial x} (hy - y^2) + u_o \frac{y}{h}.$$



Primer 2 – drugačiji uslov završetka proračuna

Sa druge strane, moguće je i numerički rešiti ove izraze ...

Jedina razlika u analitičkoj i numeričkoj postavci je u nestacionarnom članu $\partial u / \partial t$. Jna koju numerički rešavamo je:

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} = \nu \frac{u_{i+1}^n - 2u_i^n + u_{i-1}^n}{(\Delta y)^2} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x}.$$

Poznato je da se ovom jnom opisuje strujanje koje teži stacionarnom stanju. Umesto vršenja proračuna do nekog konačnog vremena *t_{final}*, moguće je proračun vršiti i dok se ne postigne konvergencija rešenja. Kako se može zapisati ovaj uslov?

```
% na pocetku
t = 0; U = zeros(1,Ny); U(end) = u;
% nakon prve iteracije
n = 1; t = t + dt; U0 = U;
U(2:Ny-1) = U0(2:Ny-1)+d*(U0(3:Ny)-2*U0(2:Ny-1)+U0(1:Ny-2))-dpdx/rho*dt;
% zeljena tacnost
eps = 1e-4;
% vrsi proracun dok ne postigne konvergenciju
while (mean(abs(1-U0(2:Ny-1)./U(2:Ny-1))) > eps),
    % povecaj redni broj iteracije
    n = n + 1;
    ...
end
```



Primer 2 – drugačiji uslov završetka proračuna

U FORTRAN-u je potrebno definisati pomoćnu fju i malo promeniti sabrutinu koja vrši proračun:

```
subroutine ftcs_v2(U0, U, Ny, d, dpdx, rho, dt, g)
  real U0(*), U(*)
  ! proracun unutrasnjih tacaka
  do i = 2,Ny-1
    U(i) = U0(i) + d*(U0(i+1) - 2*U0(i) + U0(i-1)) - dt*dpdx/rho
  end do
  ! procena greske
  g = greska(U0, U, Ny)
  ! pomeraj u vremenu
  do i = 1,Ny
    U0(i) = U(i)
  end do
end subroutine
```

```
function greska(U0, U, Ny)
  real U0(*), U(*), s
  s = 0
  do i = 2,Ny-1
    s = s + abs(1.-U0(i)/U(i))
  end do
  greska = s/(Ny-2)
  return
end function
```



Moguće dodatne analize i rezultati

Nakon što je dostignuta konvergencija rešenja (uspostavljen stacionarni strujni režim) moguće je uporediti rezultate ...

Npr. za:

$$h = 0.04 \text{ m}$$

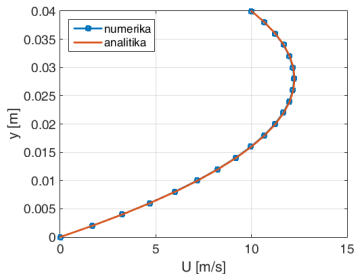
$$u_o = 10 \text{ m/s}$$

$$N_y = 21$$

$$\rho = 800 \text{ kg/m}^3$$

$$\nu = 0.002 \text{ m}^2/\text{s}$$

$$\partial p / \partial x = -50 \text{ kPa/m}$$



Moguće dodatne analize i rezultati

Primer dodatka koda:

```
% analiza posle dostizanja konvergencije (stacionarnog rezima)
% skiciranje profila brzine [m/s],
% poredjenje sa analitickim resenjem
Ua = -1/2/ni*dpx/rho*(h*y-y.^2) + u*y/h;
figure,
plot(U,y,'-s',Ua,y,'-', 'LineWidth',2),
xlabel('U [m/s]'), ylabel('y [m]'), grid on
legend('numerika', 'analitika', 'Location','NorthWest')
axis([0, 1.5*u, yD, yU])
set(gca, 'FontSize', 14)
```



Moguće dodatne analize i rezultati

Sada je moguće izračunati i zapreminski protok \dot{V} i srednju brzinu.
Po definiciji:

$$\dot{V} = \int_0^h u(y) \cdot 1 dy = -\frac{1}{12\mu} \frac{\partial p}{\partial x} h^3 + u_o \frac{h}{2}.$$

Numerički (integral prelazi u sumu):

$$\dot{V} \approx \sum_{y_D}^{y_U} U(y) \cdot 1 \Delta y.$$

```
% zapreminski protok V [m^3/s]
```

```
% osrednjene proracunate brzine po elementu
```

```
Us = 0.5*(U(1:Ny-1)+U(2:Ny));
```

```
V = sum(Us*dy*1);
```

```
Va = -1/12/ni*dpx/rho*h^3 + u*h/2;
```



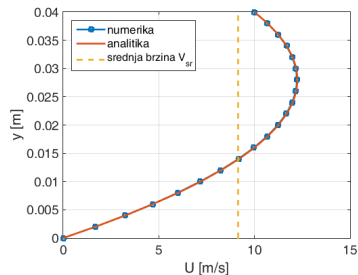
Moguće dodatne analize i rezultati

Srednja brzina po definiciji:

$$u_{sr} = \frac{\dot{V}}{h \cdot 1}.$$

Slično je i pri numeričkom rešavanju:

$$U_{sr} = \frac{\dot{V}}{h \cdot 1}.$$



% srednja brzina [m/s]

```
Usr = V/h/1;
```

```
Usra = Va/h/1;
```

```
hold on, plot(Usr*ones(1,Ny),y,'--','LineWidth',2)
```

```
legend('numerika', 'analitika', 'srednja brzina V_{sr}', ...  
      'Location','NorthWest')
```



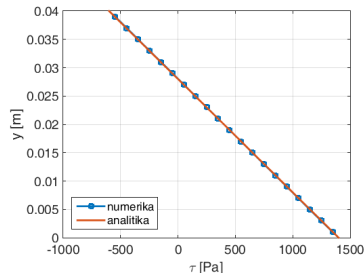
Moguće dodatne analize i rezultati

Raspodela napona:

$$\tau_{yx} = \mu \frac{\partial u}{\partial y} = \frac{1}{2} \frac{\partial p}{\partial x} (2y - h) + \mu \frac{u_o}{h}.$$

Numerički:

$$\tau_{yx} = \mu \frac{\Delta U}{\Delta y}.$$



```
% raspodela napona \tau [Pa]
ysr = 0.5*(y(1:Ny-1)+y(2:Ny));
tau_yx = ni*rho*(U(2:Ny)-U(1:Ny-1))/dy;
tau_yx_a = 0.5*dpx*(2*y-h)+ni*rho*u/h;
figure,
plot(tau_yx,ysr,'-s',tau_yx_a,y,'-', 'LineWidth',2),
xlabel('\tau [Pa]'), ylabel('y [m]'), grid on
legend('numerika', 'analitika', 'Location','SouthWest')
axis([-1000, 1500, yD, yU])
set(gca, 'FontSize', 14)
```



Moguće dodatne analize i rezultati

Zamenom vrednosti granica (ekstrapolacijom) moguće je dobiti vrednosti tangencijalnog napona na zidovima ...

% tangencijalni napon na zidovima

```
tauwD = interp1(ysr, tau_yx, y(1), 'linear', 'extrap')
```

```
tauwU = interp1(ysr, tau_yx, y(Ny), 'linear', 'extrap')
```

Proveriti vrednost Reynoldsovog broja strujanja:

$$\text{Re} = \frac{U_{sr} h}{\nu}.$$

Koeficijent trenja λ prema Darsijevoj formuli:

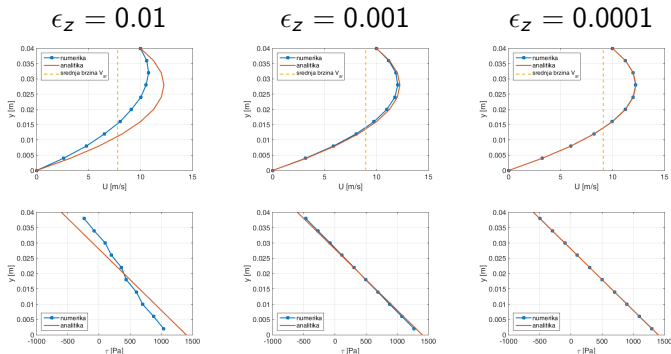
$$\lambda \approx h \frac{\partial p}{\partial x} \frac{2}{\rho U_{sr}^2}, \quad \lambda = \frac{24}{\text{Re}} \text{ za nepokretne ploče.}$$



Dodatno: Analiza uticaja željene tačnosti ϵ_z

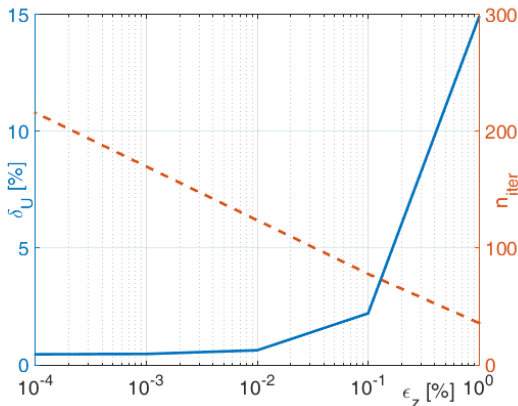
Kako se zadatim uslovom tačnosti proverava koliko su dva uzastopna rešenja slična (pošto u opštem slučaju nije poznato analitičko rešenje) potrebno je izvršiti proveru potrebne željene tačnosti ϵ_z .

Npr. za iste podatke i $N_y = 11$ i $\Delta t = 0.004$:



Dodatno: Analiza uticaja željene tačnosti ϵ_z

Odnosno, sa povećanjem željene tačnosti ϵ_z (smanjenjem greške proračuna) smanjuje se i relativna greška vrednosti srednje brzine U_{sr} obeležena kao δ_U , ali se i povećava broj potrebnih iteracija n_{iter} .



Primer 3

Primer 2.13.3 iz *Hidrodinamike* prof. S. Čantraka:

Odrediti raspodele brzine $u(y)$ i tangencijalnog napona $\tau(y)$ pri stacionarnom laminarnom strujanju viskoznog nestišljivog fluida između dve horizontalne paralelne ploče koje se kreću brzinama u_d i u_g . Za $p_1 = p_2 = 0.1$ MPa, $u_g = 2u_d = 2$ m/s, $h = 1.5$ mm, $\mu = 0.5$ Pa s izračunati protok kao i tangencijalni napon na obe ploče.

