

LESK A BIEDA PŘIBLIŽNÝCH OPISOV

Bernoulliho rovnice

mechanika 41

je hydrodynamika ľahká alebo t'ážká?

Bernoulliho rovnica

- toto je jediná hydrodynamická rovnica, ktorá sa učí v rámci stredoškolskej fyziky
- je to jednoduchá rovnica, ktorá dokáže ľahko vysvetliť niektoré veľmi dôležité a pritom úplne prekvapujúce javy
- načo sú nám teda nejaké ďalšie rovnice hydrodynamiky, ktoré sú povestné svojou komplikovanosťou a ktoré skoro nikdy nevieme presne vyriešiť?

Navier-Stokesova rovnica

- toto je všeobecná hydrodynamická rovnica, o ktorej bola reč na minulej prednáške
 - je to extrémne ťážká rovnica, ktorú okrem niekoľkých jednoduchých prípadov vôbec nevieme presne riešiť
 - ťážká je aj jej jednoduchšia verzia (bez viskozity), ktorá sa volá Eulerova rovnica
 - načo sú nám tieto zložité rovnice?
-

Bernoulliho rovnica

- je to vlastne zákon zachovania mechanickej energie v špeciálnom type prúdenia
 - konkrétne ide o stacionárne prúdenie ideálnej kvapaliny resp. tekutiny (tá stacionárnosť znamená, že pole rýchlostí v Eulerovom opise nezávisí od času tá ideálnosť znamená, že viskozita je nulová - inak sa mech. energia nezachováva)
 - tekutina sa navyše nesmie stláčať (často sa preto hovorí, že Bernoulliho rovnica platí len pre nestlačiteľné tekutiny, ale toto tvrdenie je výrazným spôsobom nesprávne)
 - z uvedeného je jasné, že Bernoulliho rovnica platí len v dosť špecifických situáciách, (ale nie je z toho jasné, že nie je celkom jasné, prečo v týchto prípadoch platí)
-

odvodenie Bernoulliho rovnice v 1D

- kinetická energia daného kúska tekutiny:

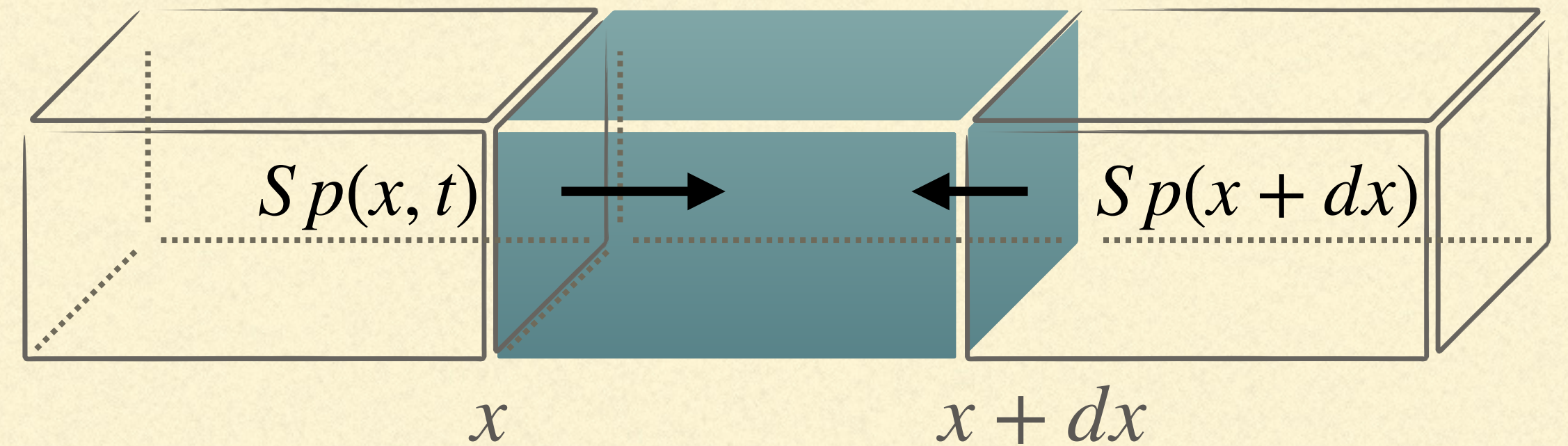
$$E_k = \frac{1}{2} \rho S dx v^2(x)$$

- keď sa tento kúsok presunie a stane sa z neho susedný kúsok, prírastok E_k bude

$$\Delta E_k = \frac{1}{2} \rho S dx \Delta v^2(x)$$

- tento prírastok je rovný práci tlakových síl $\Delta E_k = F \cdot dx$, pričom celková tlaková sila pôsobiaca na náš kúsok je daná rozdielom tlakov zľava a zprava $F = -S \Delta p(x)$, čiže

$$\Delta E_k = -S dx \Delta p(x)$$



- po vydelení objemom kúska dostávame

$$\Delta \left(\frac{1}{2} \rho v^2(x) + p(x) \right) = 0$$

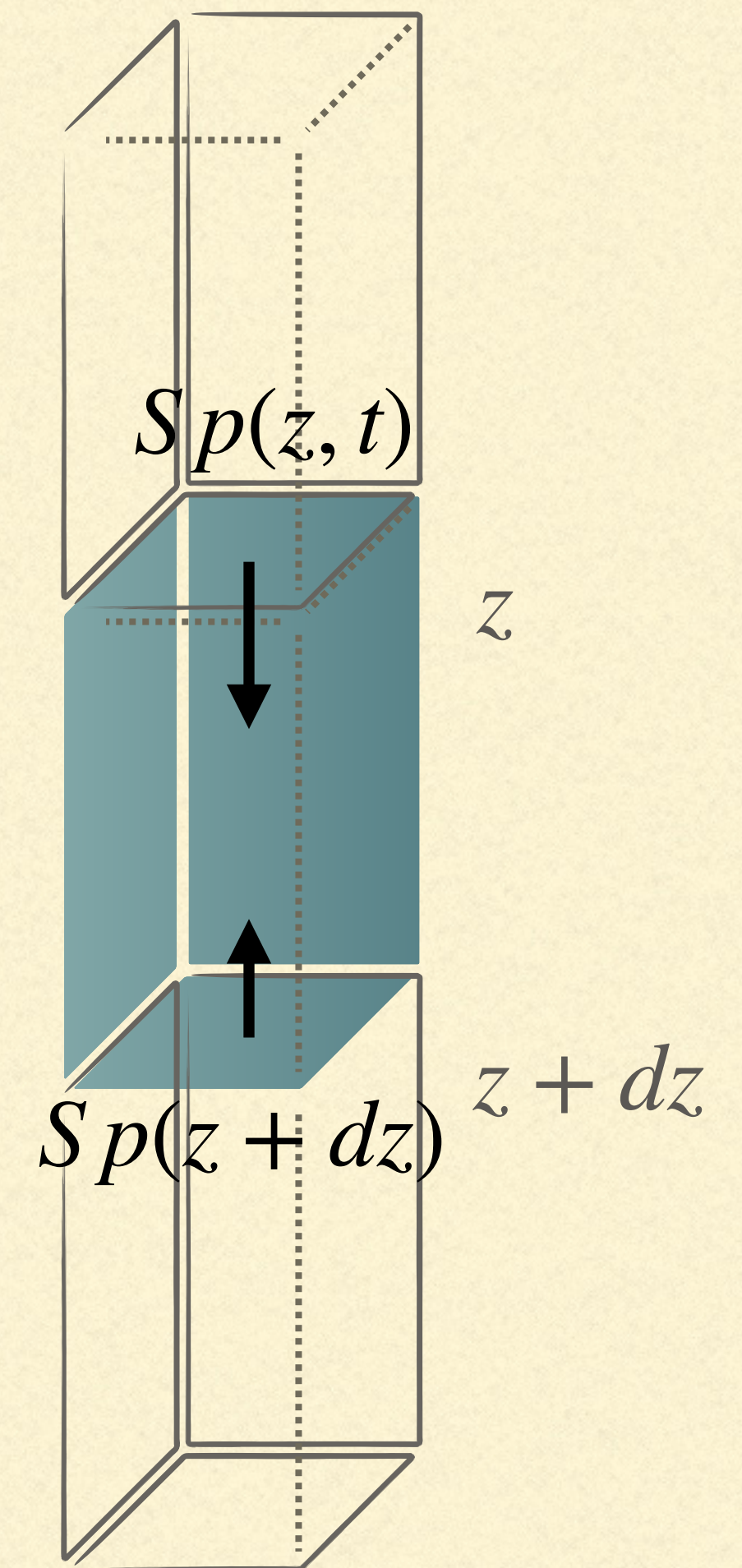
- ak je zmena nejakej veci nulová, vec samotná je konštantná

$$\frac{1}{2} \rho v^2(x) + p(x) = \text{const}$$

pridanie potenciálnej energie

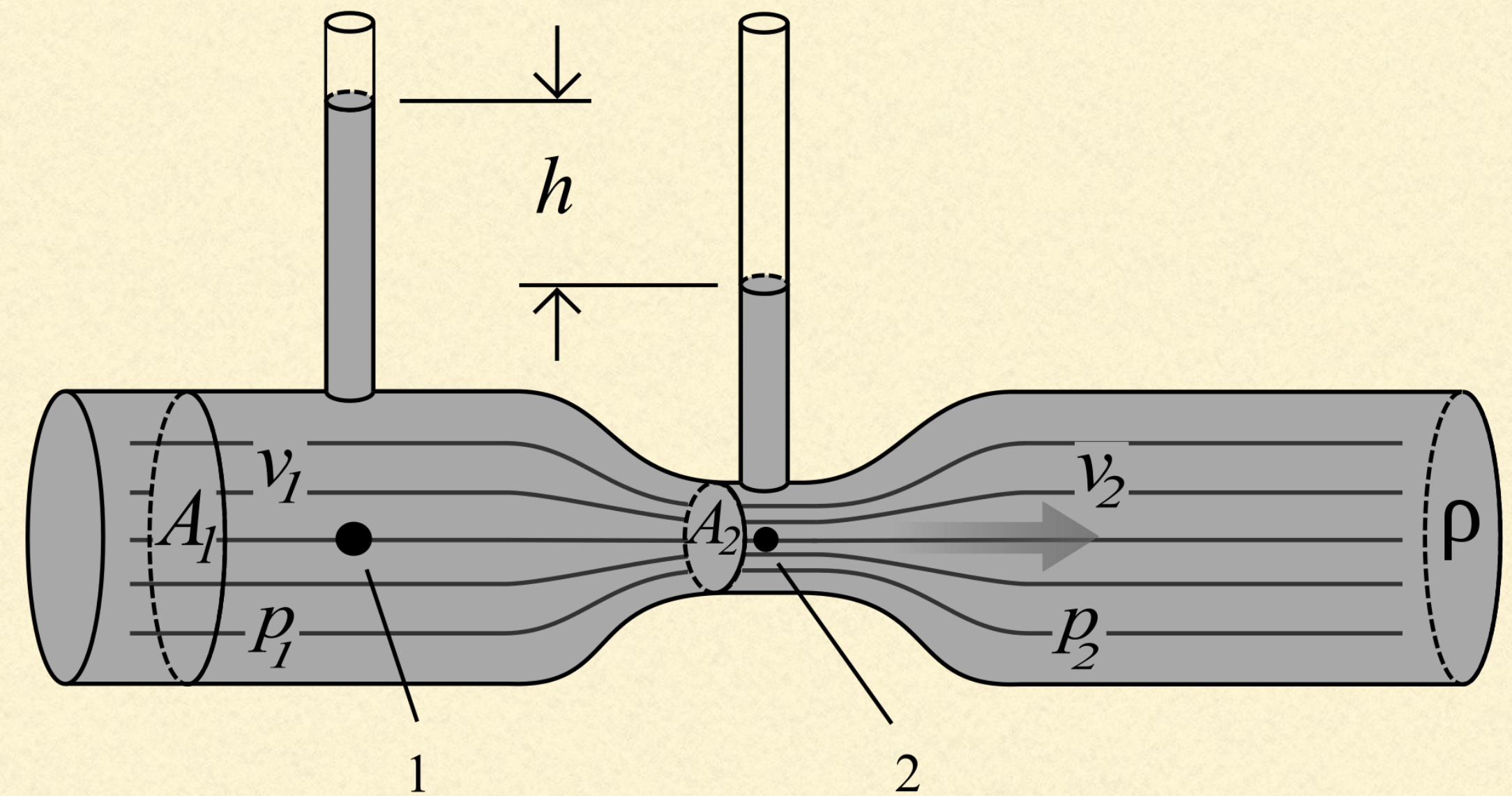
- ak sú v hre aj konzervatívne objemové sily (napr. gravitačná), potom zmena kinetickej energie bude rovná práci všetkých síl, t.j. tlakových aj objemových
- práca konzervatívnych síl bude rovná rozdielu potenciálnych energií (so záporným znamienkom - prečo?)
- potenciálna energia v hom. gravitačnom poli je $E_p = m g h$ čiže
$$E_p(z) = \rho S dz g z$$
- zo zmeny kinetickej energie $\Delta E_k = - S dz \Delta p(x) - \rho S dz g z$ máme

$$\frac{1}{2} \rho v^2(z) + p(z) + \rho g z = \text{const}$$



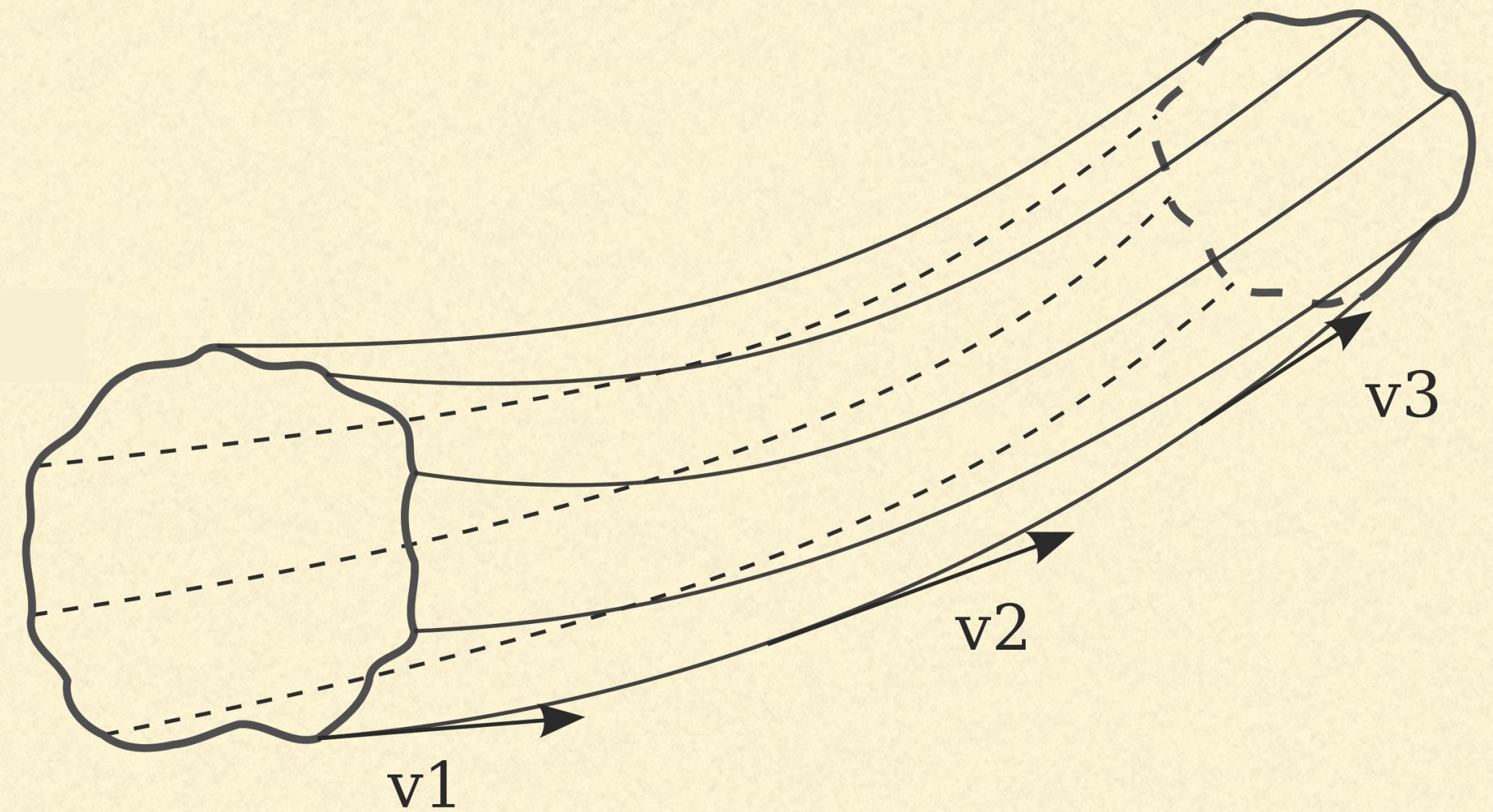
notoricky známa demonštrácia

- pre nestlačiteľnú kvapalinu platí $S_1 v_1 = S_2 v_2$ (na obrázku sú plochy označované A , nie S) čiže v užšom mieste tečie tekutina rýchlejšie
- z Bernoulliho rovnice pritom vyplýva, že tlak je v mieste z vyššou rýchlosťou nižší
- a Pascalov zákon hovorí, že tlak je v danom mieste vo všetkých smeroch rovnaký
- celkove dostávame kvantitatívne správny opis pomerne prekvapujúceho javu



Bernoulliho rovnica v 3D

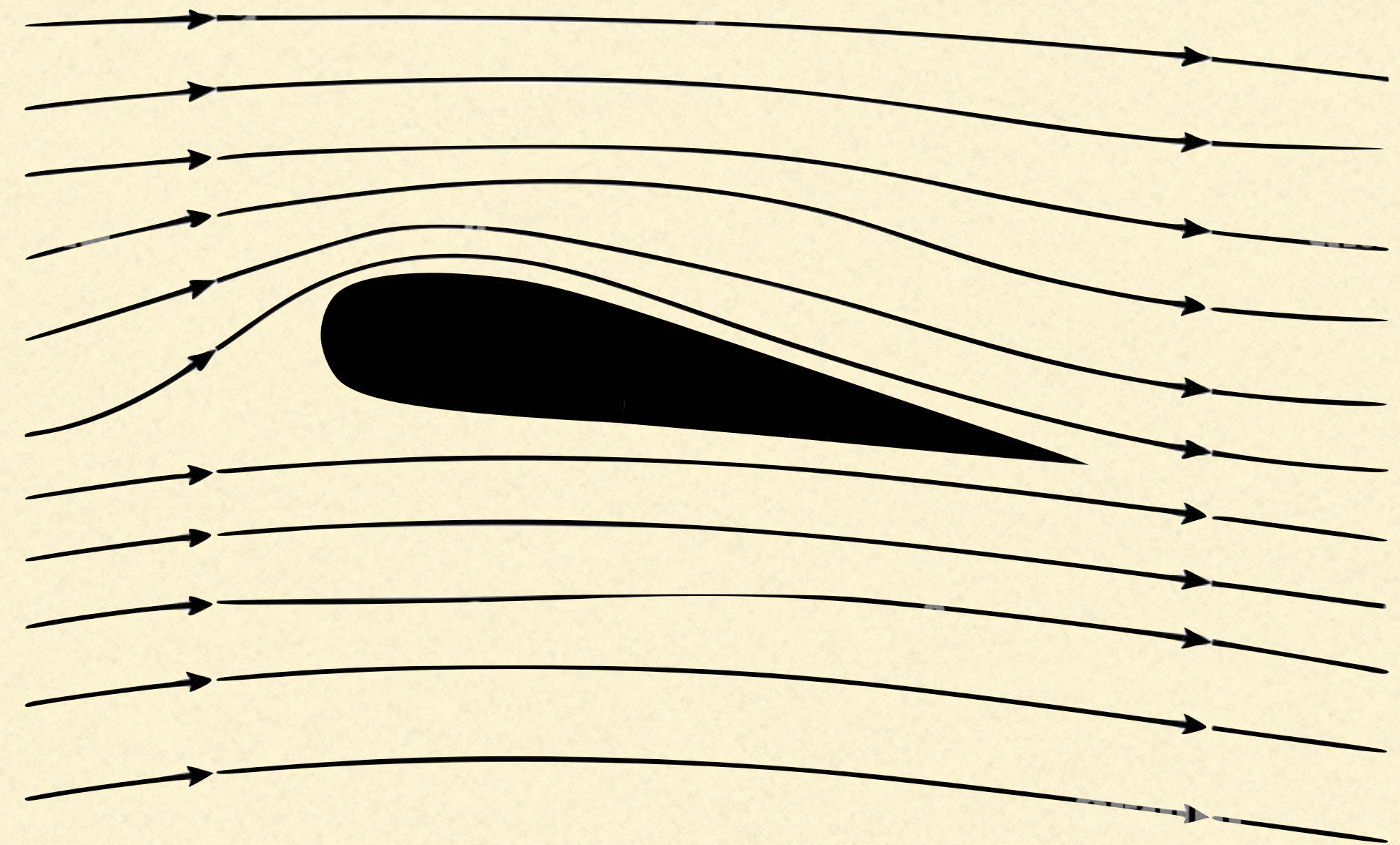
- v poli rýchlostí môžeme definovať čiary (tzv. prúdové), ktorých dotyčnice v každom bode majú smer daný poľom rýchlostí
- ak teraz vezmeme v tekutine nejakú uzavretú krivku, vytvorí prúdové čiary prechádzajúce touto krivkou tzv. prúdovú trubicu
- v úzkej trubici máme prakticky jednorozmerné prúdenie (aj keď pozdĺž krivky, ktorá nemusí byť rovná) a pre toto prúdenie môžeme použiť rovnaké argumenty, aké sme použili v 1D



takto dostaneme v troch rozmeroch Bernoulliho rovnicu, ktorá platí pre jednotlivé prúdové trubice

killer application

- vysvetlenie úplne neintuitívneho faktu, že krídla dokážu udržať lietadlá vo vzduchu (a ani nimi pritom netreba mávať)
- v hornej časti musí prejsť vzduch väčšiu vzdialenosť (kvôli profilu krídla), čiže tam má väčšiu rýchlosť a v jej dôsledku nižší tlak (lebo Bernoulliho rovnica)
- pri veľkých rýchlostiach vie byť rozdiel tlakov až taký výrazný, že vykompenzuje tiaž celého lietadla



takto jednoducho sme vysvetlili
taký zdanlivo nepochopiteľný jav

a teraz to celé rozbijeme

- o našom vysvetlení fungovania krídla lietadla pomocou Bernoulliho rovnice treba vedieť v prvom rade toto: je to nesprávne vysvetlenie (aj keď je nakoniec správne)
 - presnejšia formulácia: toto vysvetlenie je úplný cintorín zakopaných psov (práve preto je Bernoulliho rovnica dobrým ilustračným príkladom lesku a biedy rôznych priblížení v rámci hydrodynamiky, ktorá je bez tých priblížení príliš ťažká)
 - ďalší postup: voči inkriminovanému vysvetleniu fungovania krídla lietadla vyslovíme najprv niekoľko stupňujúcich sa výhrad, ktoré vcelku bez problémov zvládne, potom ho konfrontujeme s usvedčujúcim dôkazom obžaloby, ktorý mal byť úplne zničujúci, (lenže nakoniec budeme musieť konštatovať, že vlastne až taký zničujúci nebol)
-

námietky a ich zamietnutia

námietka

- pod a nad krídlom sú rôzne prúdové trubice s odlišnými konštantami v Bernoulliho rovnici (tá konštanta môže byť pre každú trubicu iná, nemôžeme používať všade tú istú konštantu)
- prúdenie nie je stacionárne (pohybujúce sa krídlo mení rýchlosť vzduchu vo svojom okolí)
- vzduch nie je nestlačiteľná tekutina

zamieta sa

- všetky prúdové trubice majú v dostatočnej vzdialenosti od krídla rovnaké rýchlosti aj tlaky, takže tá konštanta je v tomto prípade predsa len pre všetky trubice rovnaká
 - prúdenie je stacionárne ako ho uvažujeme vo vzťažnej sústave spojenjej s lietadlom
 - na platnosť vysvetlenia nie je v skutočnosti potrebná nestlačiteľnosť, ale nestlačenosť, a vzduch tu nemusí byť výrazne stláčaný
-

krátka vsuvka: Machovo číslo

- ako spoznať, či je pri danom prúdení stlačiteľná tekutina stlačená, alebo nie?
 - stlačiteľnosť tekutiny je jej kľúčovou vlastnosťou v akustike (ak sa v tekutine šíri zvuk, tak sa určite stláča a zrieduje)
 - kvantitatívne kritérium toho, či k tomuto stláčaniu a zriedovaniu dochádza, je pomer typickej rýchlosti prúdenia tekutiny a rýchlosti zvuku v tejto tekutine (intuitívne to znie rozumne, poriadnejšej argumentácii sa tu venovať nebudeme)
 - Machovo číslo: $Ma = \frac{v}{c}$ pre $Ma \ll 1$ považujeme tekutinu za "nestlačiteľnú" (v definícii Ma je v typická rýchlosť tekutiny a c je rýchlosť zvuku v tejto tekutine)
-

vážnejšia námietka

námietka

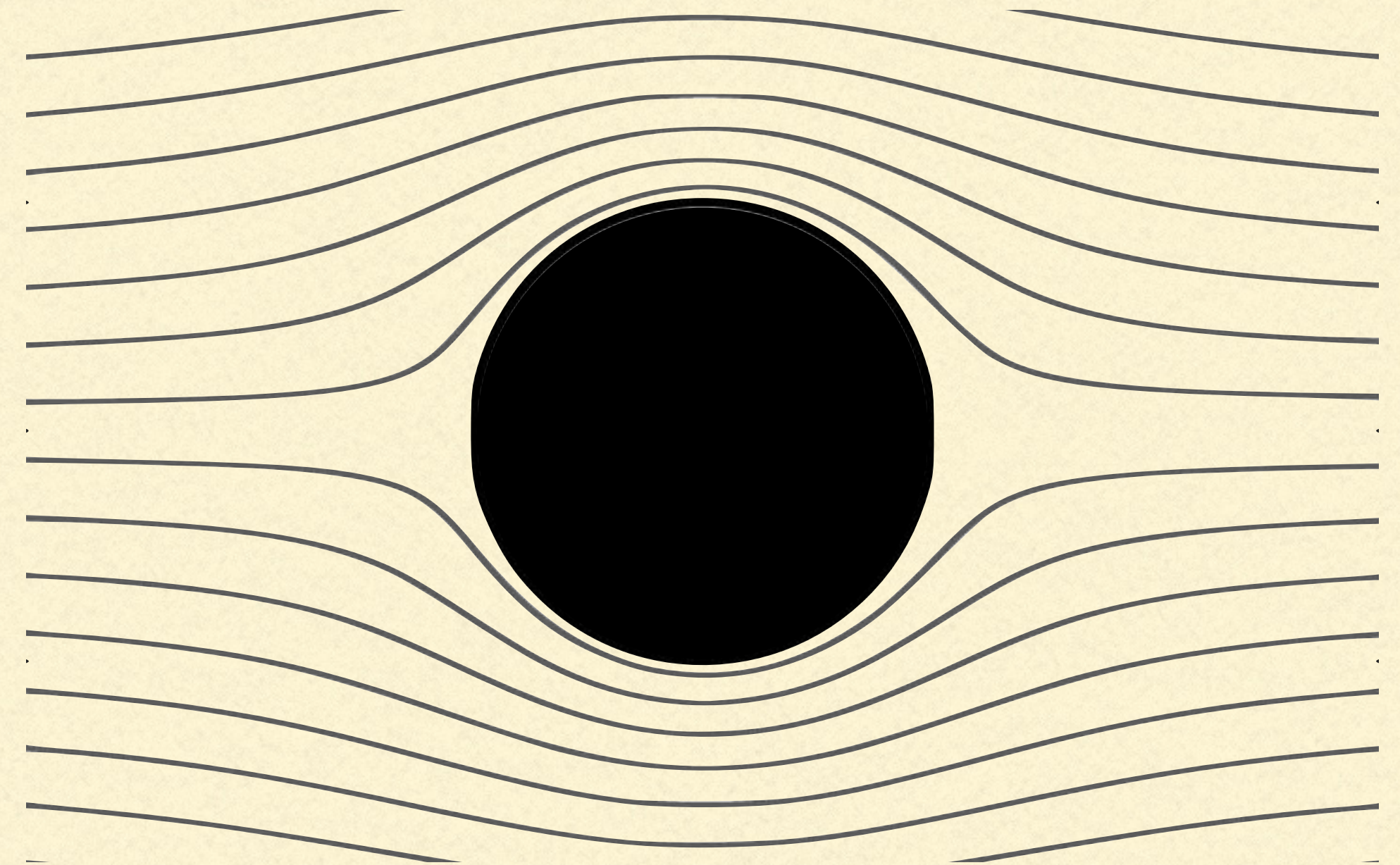
- celá argumentácia je založená na predpoklade, že časti tekutiny, ktoré sa pri začiatku krídla od seba oddelia, sa pri jeho konci opäť stretnú
- z tohto (a z ničoho iného) vyplýva tvrdenie, že "horný kúsok" musí ísť rýchlejšie ako "dolný" (aby stihol dlhšiu vzdialenosť za rovnaký čas)
- lenže tento predpoklad nijako nevyplýva ani z Bernoulliho rovnice, ani z jej odvodenia, ani zo vzťahu $S v = \text{const}$

pripúšťa sa

- predpoklad o rôznych rýchlostiach vzduchu tesne pod a tesne nad krídlom je pre celé vysvetlenie kľúčový a naozaj je to nezávislý predpoklad, uvedený zatiaľ bez dôkazov
 - vysvetlenie pomocou Bernoulliho rovnice preto nemožno považovať za uspokojivé, kým obhajoba jasne nedokáže oprávnenosť tohto predpokladu
-

príprava na rozhodujúci útok obžaloby

- skúsme sa pozrieť na to, čo nám Bernoulliho rovnica hovorí v prípade gule namiesto krídla
- vo vertikálnom smere tentoraz nič (symetria) v horizontálnom smere hovorí toto: energia vzduchu je v každej prúdovej trubici ďaleko vpravo rovnaká ako ďaleko vľavo (pretože je tam rovnaký tlak)
- energia tekutiny sa teda nemení, čo znamená, že ani energia gule sa nemení (zachov. energie)
- to ale znamená, že na guľu pôsobí nulová sila



Bernoulliho rovnica nám teda dáva pre guľu nulový odpor vzduchu, čo je veľmi podozrivý výsledok

J. d'Alembert, korunný svedok obžaloby

- pre obtekanie gule vzduchom platí za predpokladu zanedbateľnej viskozity Eulerova rovnica (z ktorej Bernoulliho rovnica vyplýva ako zákon zachovania)
 - v roku 1752 našiel Jean d'Alembert odpor vzduchu pre guľu presným riešením Eulerovej rovnice (toto riešenie je príliš ťažké pre prvákov, takže ho vynecháme, ale už v druhom a určite v treťom ročníku by ste ho mali vcelku ľahko zvládnuť)
 - výsledok: dostal nulový odpor (sily, pôsobiace na guľu sa v súčte vynulovali)
 - dôsledok: nielen Bernoulliho, ale aj Eulerova rovnica je pomerne nedôveryhodná, pretože dáva v niektorých jednoduchých prípadoch zjavne nerealistické výsledky
-

Stokesov výpočet

- o sto rokov neskôr (1851) zopakoval d'Alembertov výpočet George Stokes, akurát že nie pre Eulerovu rovnicu, ale pre Navier-Stokesovu rovnicu
 - vyšla mu odporová sila
$$F = 6\pi r \eta v$$
 kde η je viskozita tekutiny, r je polomer gule a v je jej rýchlosť (v stojacej tekutine)
 - toto je konečne v zhode s experimentom (platí to pre dostatočne malé rýchlosti, pre väčšie rýchlosti závisí odpor od rýchlosti kvadraticky alebo komplikovanejšie)
 - lenže pre tekutiny s nenulovou viskozitou neplatí Bernoulliho rovnica, takže Stokes len potvrdzuje, že používanie tejto rovnice pre obtekanie telies je veľmi podozrivé
-

Bernoulli vracia úder

- po svedeckých výpovediach d'Alamberta a Stokesa to vyzerá pre Bernoulliho ako stratený prípad a jeho rovnica sa zdá byť odsúdená na nepoužívanie
 - lenže potom vystúpi Bernoulli so záverečnou rečou, v ktorej uzná, že pre odpor tekutiny dáva jeho rovnica kvalitatívne nesprávny výsledok, ale zároveň upozorní, že pre vztlakovú silu pôsobiacu na krídlo dáva aj kvantitatívne správny výsledok
 - konečný verdikt súdu je, že niečo na nej predsa len bude a môže sa používať
 - kedy sa môže používať a kedy nie, zostáva tak trochu záhadou (ktorú do istej miery vyriešil v roku 1904 neskorší nacistický hajzel Ludwig Prandtl)
-

čo je to za bordel?

- nuž, to je hydrodynamika. (a nehovorte, že ste neboli varovaní už minule)
 - užitočný citát (Cyril Hinshelwood, laureát Nobelovej ceny za chémiu):
Fluid mechanics was thus discredited by engineers from the start, which resulted in an unfortunate split - between the field of hydraulics, observing phenomena which could not be explained, and theoretical fluid mechanics, explaining phenomena which could not be observed
 - dnešná situácia:
máme poriadnu rovnicu hydrodynamiky (Navier-Stokes), ktorú nevieme moc riešiť
máme zjednodušené rovnice, ktoré občas nevieme uspokojivo odvodiť
máme experimentálne fakty, ktoré občas nevieme uspokojivo vysvetliť
-

TOTO JE NEDOKONČENÁ PREZENTÁCIA

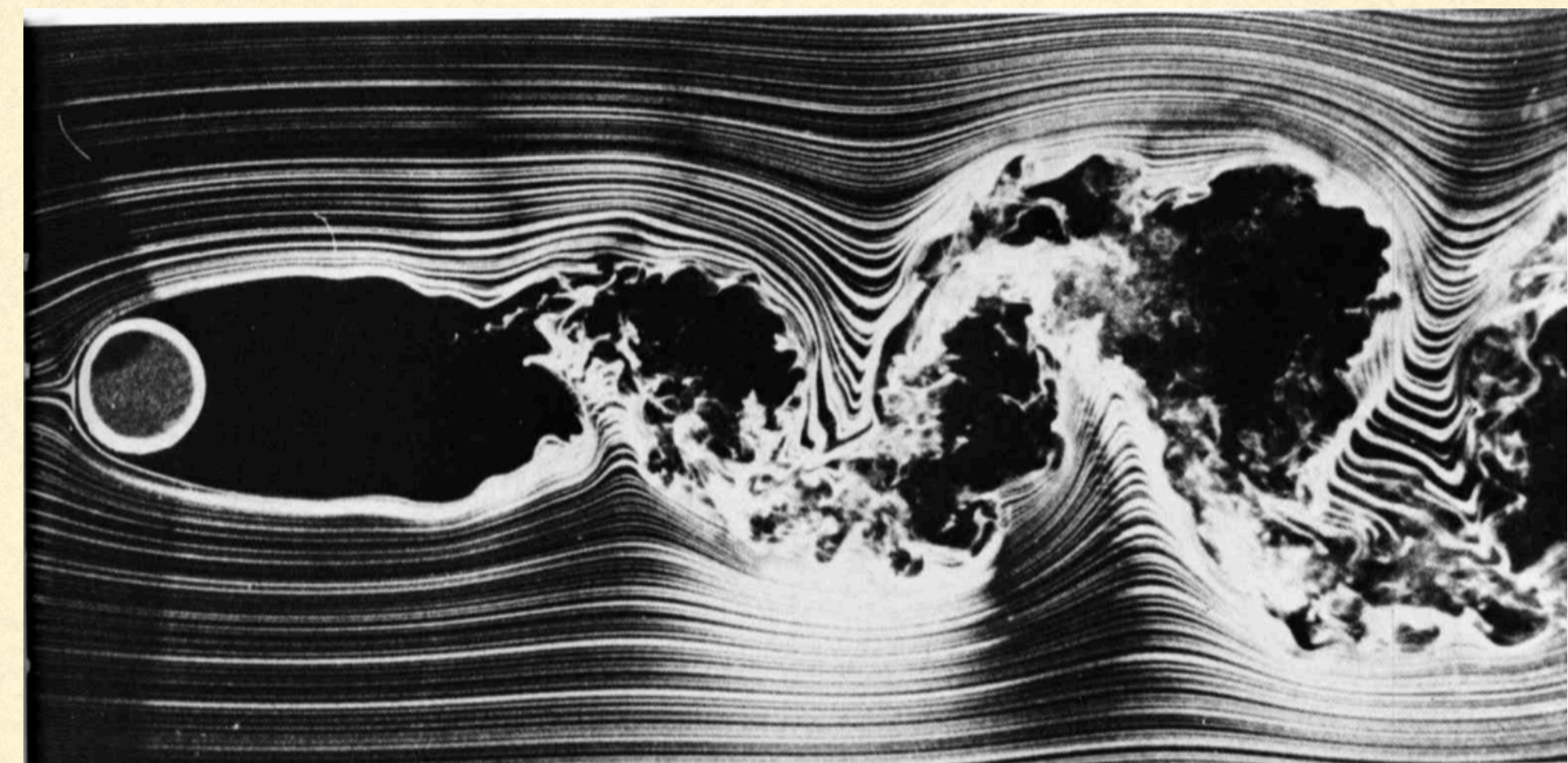
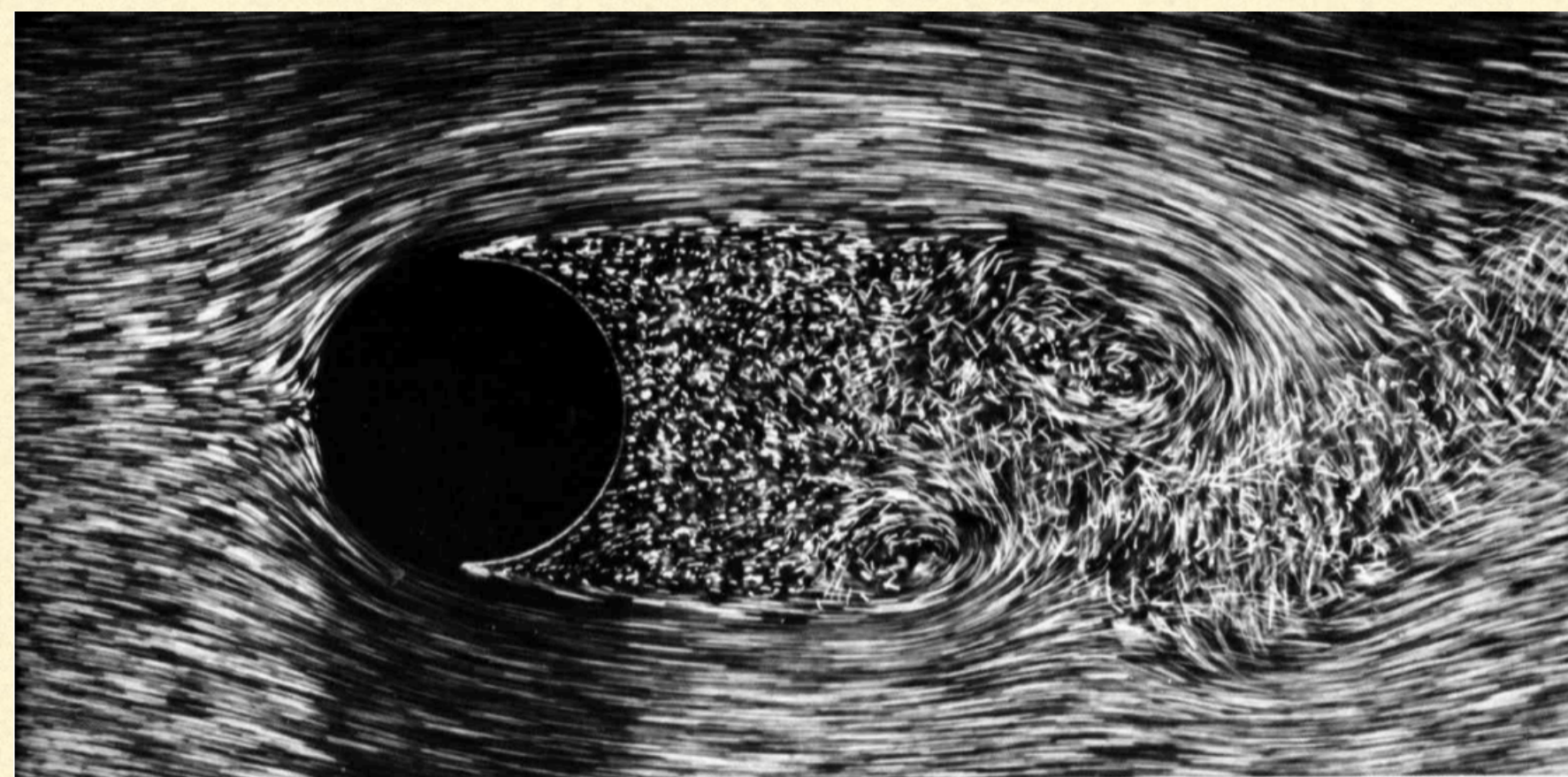
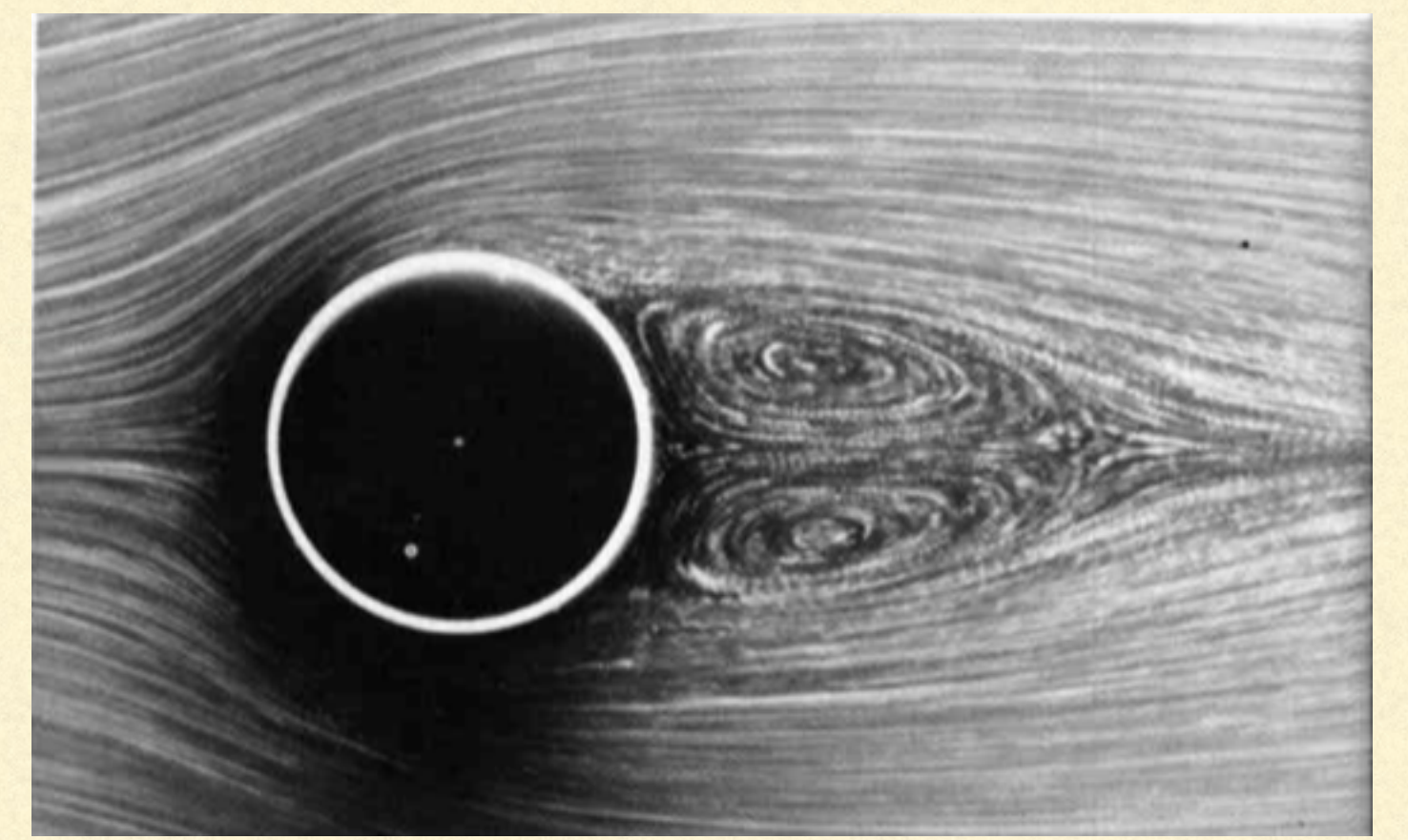
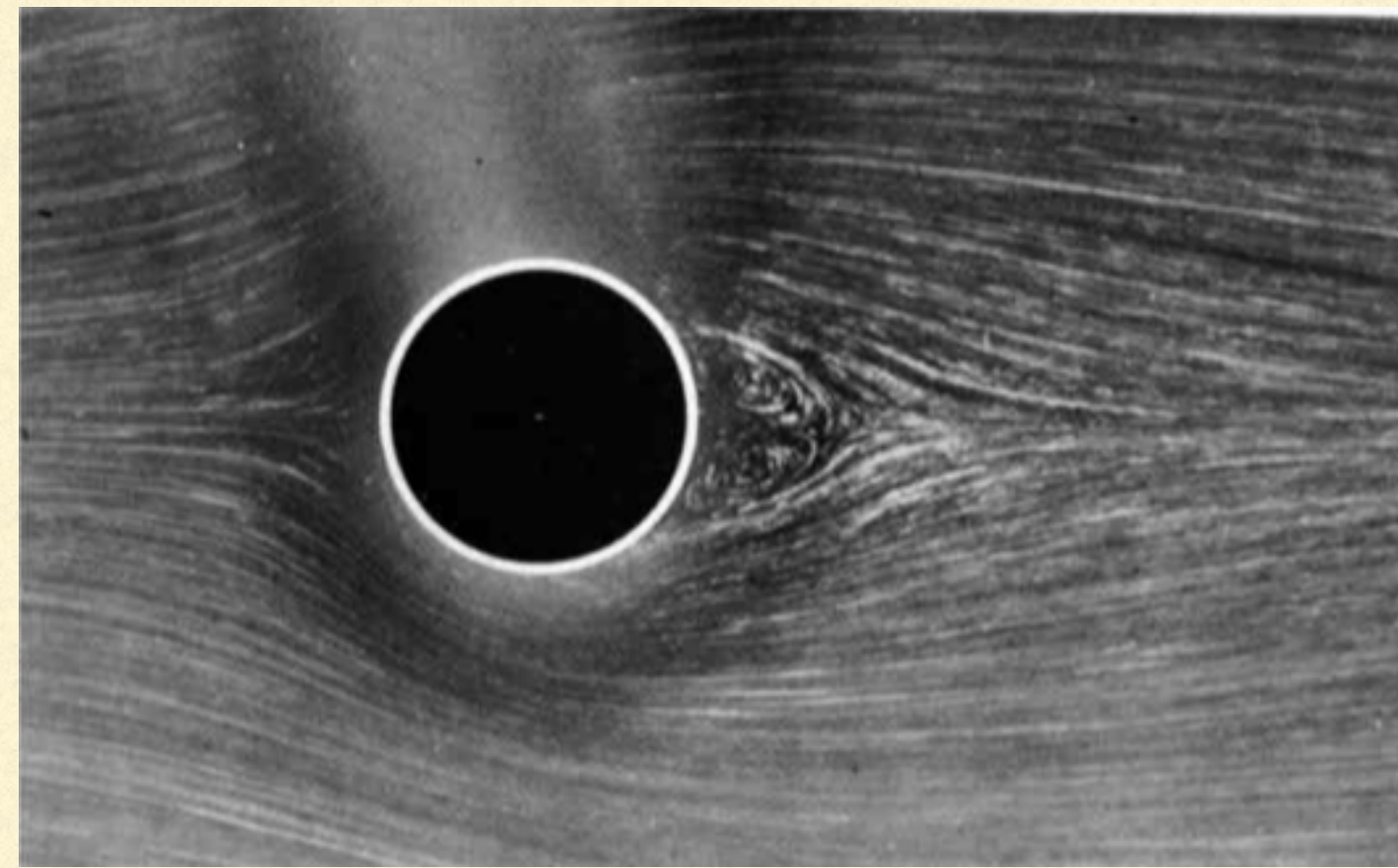
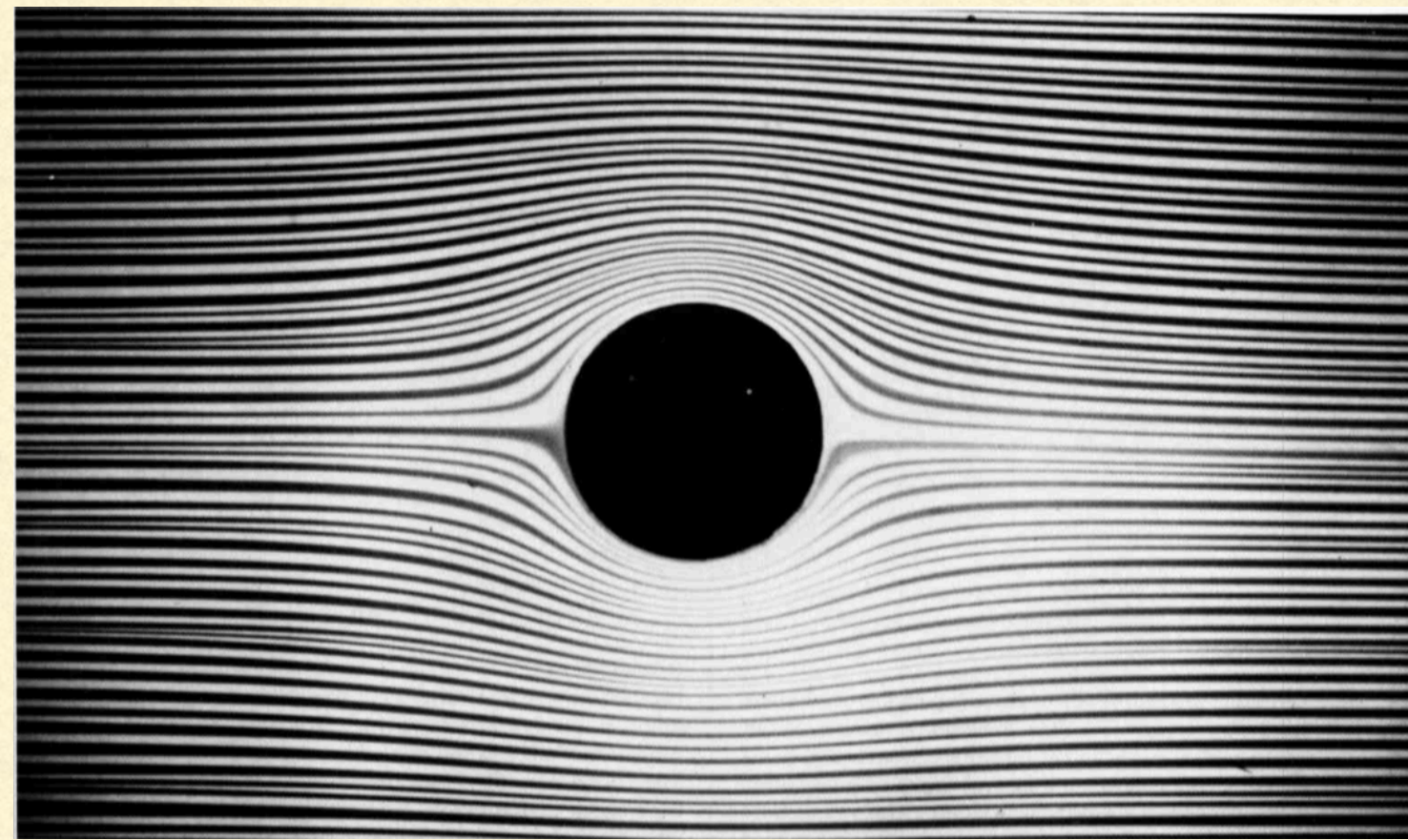
všetko, čo nasleduje, sú len prípravy pre budúce slidy, z ktorých netreba na skúšku vedieť nič

čo hovorí experiment o obtekaní telies

- základný experimentálny fakt: prúdenie tekutiny okolo telesa závisí od jeho rýchlosti a pri značne odlišných rýchlostiach môže byť kvalitatívne úplne iné
 - veľmi názorné príklady (fotografie reálnych prúdení) sa dajú nájsť v knihe Milton van Dyke: *An album of fluid motion*
-

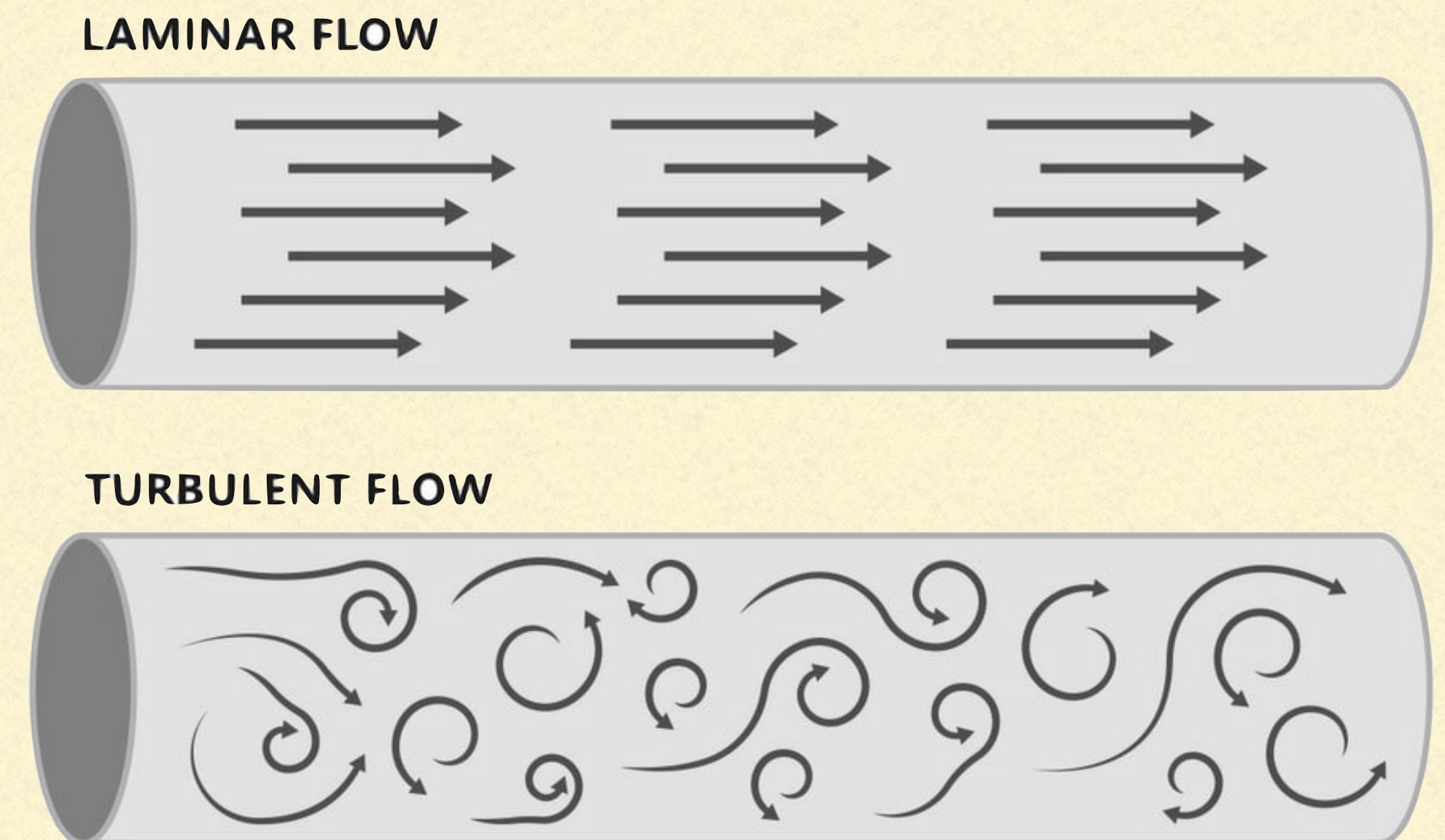
krátka vsuvka: Reynoldsovo číslo

obtekanie valca



turbulencia

- užitočný citát (Horace Lamb, 1932)
I am an old man now, and when I die and go to heaven there are two matters on which I hope for enlightenment. One is quantum electrodynamics, and the other is the turbulent motion of fluids. And about the former I am rather optimistic.



Prandtlova hypotéza hraničnéj vrstvy

čo s rovnicou, ktorú nevieme riešiť

jedna možnosť - približné riešenie

- najčastejšie numerické (solistikované verzie našej primitívnej metódy krok za krokom)
- typický príklad: predpovedanie počasia
- rieši sa N-S rovnica pre stlačiteľnú tekutinu plus ďalšie rovnice (pre teplotu, vlhkosť, ...)
- typické hodnoty krokov:

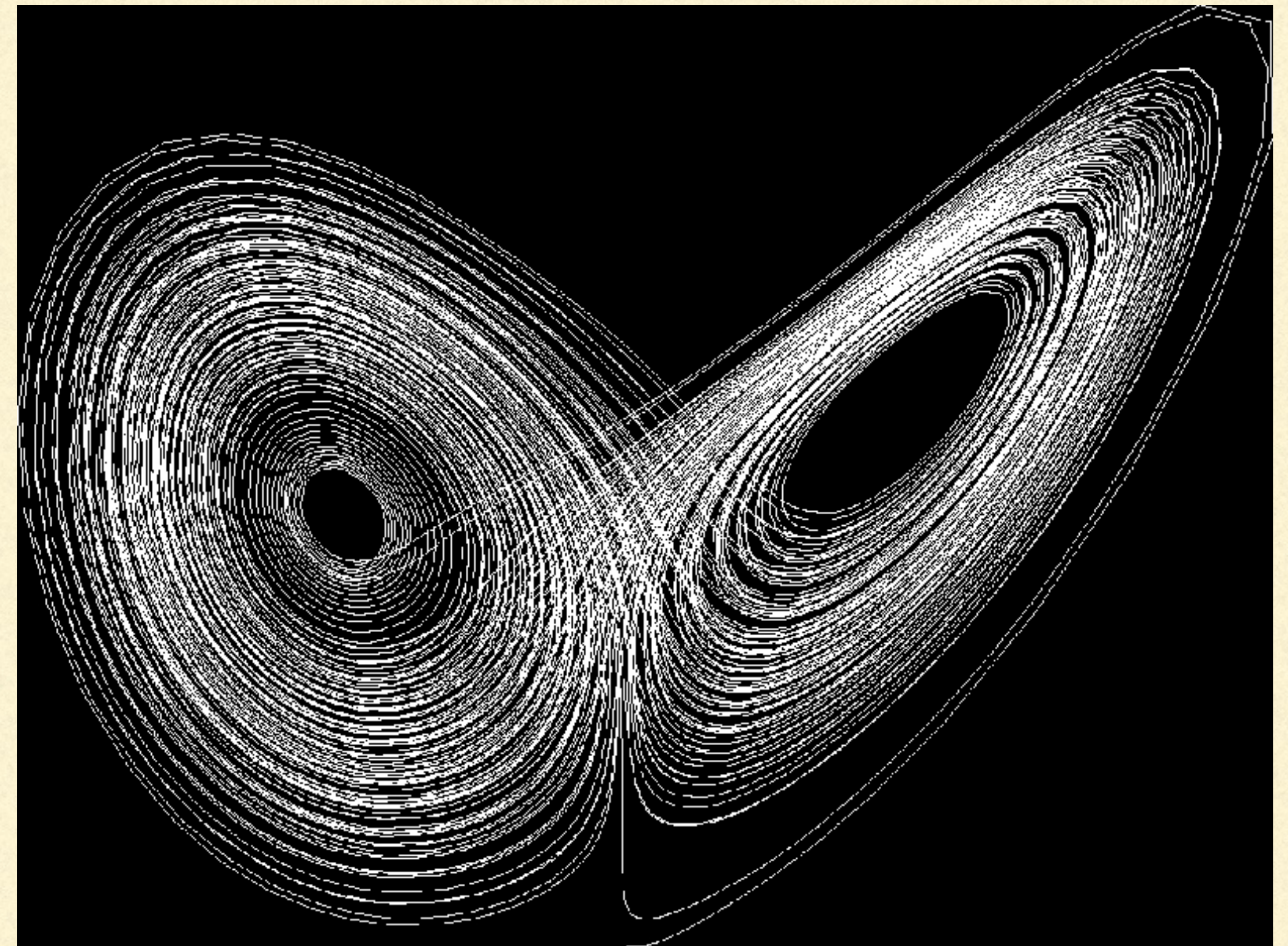
časový	10 min
priestorový horizontálny	50 km
priestorový vertikálny	1 km

druhá možnosť - zjednodušenie rovnice

- už samotná N-S rovnica pre nestlačiteľnú tekutinu je netriviálnym zjednodušením
- ďalšie zjednodušenia dostaneme použitím rovnice v špeciálnych prípadoch, v ktorých sú niektoré členy v nej zanedbateľné
- typické príklady: zanedbanie viskozity, zanedbanie stlačenia stlačiteľnej tekutiny, uvažovanie stacionárneho pohybu tekutiny (t.j. takého, ktoré sa nemení v čase), a pod.

poznámka o Lorenzovom atraktore

- ukážka toho, že numerické riešenie značne zjednodušených rovníc môže viesť k úplne fundamentálnym objavom
- Edward Lorenz, 1963: numerické riešenie zjednodušených meteorologických rovníc
- takto objavil takzvaný dynamický chaos (efekt motýlich krídiel) a podivný atraktor (množinu bodov "príťahujúcich riešenia", ktorá je zároveň fraktálom, t.j. množinou s neceločíselným počtom rozmerov)



toto nie je ten motýľ, toto je ten atraktor

in the previous episode

- na minulej prednáške sme si zo zákona sily odvodili Navier-Stokesovu rovnicu

$$\rho(\vec{r}, t) \left(\frac{\partial}{\partial t} + \vec{v}(\vec{r}, t) \cdot \nabla \right) \vec{v}(\vec{r}, t) = \rho(\vec{r}, t) \vec{g} - \nabla p(\vec{r}, t) + \eta \Delta \vec{v}(\vec{r}, t) + \eta' \nabla (\nabla \cdot \vec{v}(\vec{r}, t))$$

konvektívna
derivácia

hustota
gravitačnej
sily

hustota
tlakovej
sily

hustota viskóznejsily

- povedali sme si o nej, že je príliš ťažká na to, aby ju ktokoľvek na svete vedel vyrieši
-

základné zjednodušenia hydrodynamiky

$$\rho(\vec{r}, t) \left(\cancel{\frac{\partial}{\partial t}} + \vec{v}(\vec{r}, t) \cdot \nabla \right) \vec{v}(\vec{r}, t) = \rho(\vec{r}, t) \vec{g} - \nabla p(\vec{r}, t) + \cancel{\eta \nabla^2 \vec{v}(\vec{r}, t)} + \cancel{\eta' \nabla (\nabla \cdot \vec{v}(\vec{r}, t))}$$

- **nestlačiteľná tekutina** (v troch rozmeroch znie podmienka nestlačiteľnosti $\nabla \cdot \vec{v} = 0$)
- **zanedbateľná viskozita** (tzv. ideálna kvapalina, ale oveľa výstižnejší je von Neumannov názov suchá voda, ktorý upozorňuje na to, že často ide o nerealistické priblíženie)
- **stacionárne prúdenie** (pole rýchlostí sa nemení v čase)

základné zjednodušenia hydrodynamiky

$$\rho \left(\cancel{\frac{\partial}{\partial t}} + \vec{v}(\vec{r}, t) \cdot \nabla \right) \vec{v}(\vec{r}, t) = \rho \vec{g} - \nabla p(\vec{r}, t) + \eta \cancel{\Delta \vec{v}(\vec{r}, t)}$$

- **zanedbateľná viskozita** (tzv. ideálna kvapalina, ale oveľa výstižnejší je von Neumannov názov suchá voda, ktorý upozorňuje na to, že často ide o nerealistické priblíženie)
- **potenciálové prúdenie** (pole rýchlostí je konzervatívne v tom zmysle, ako sme to mali definované pre silové polia, cez nezávislosť konkrétneho integrálu od spojnice bodov) za tohto predpokladu sa zjednoduší člen $(\vec{v} \cdot \nabla) \vec{v}$
- **stacionárne prúdenie** (pole rýchlostí sa nemení v čase)

Bernoulliho rovnice

- nestlačitelnost (samotný N-S)

- neviskóznost (Euler)

- stacionárnost $\vec{v}(\vec{r}, t) \cdot \nabla \vec{v}(\vec{r}, t) = \vec{g} - \frac{1}{\rho} \nabla p(\vec{r}, t)$

- stacionárnost v 1D $\rho v \cdot \partial_x v = \partial_x p \quad \partial_x \left(\frac{1}{2} \rho v^2 + p \right) = 0$
