

Oppgave 1

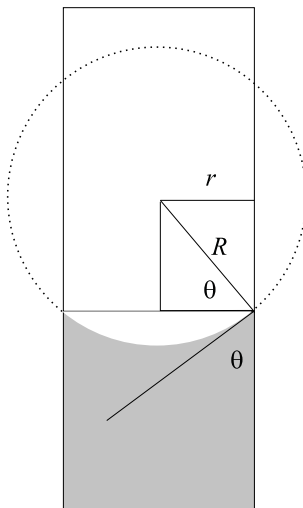
a) $p_c = 2\sigma/R$ hvor $R = R_1 = R_2$.

b) Arbeidet utført ved volumutvidelsen er netto kraft multiplisert med veien kraften har virket. Kraften er lik trykk multiplisert med den flaten trykket virker på. Da får vi arbeidet gitt ved $(p_1 - p_2)4\pi R^2 \delta R$ siden kraften $\delta \vec{F}$ på et flatelement $\delta \vec{A}$ overalt virker i samme retning som forskyvningen $\delta \vec{R}$, eller at $\delta \vec{F} \cdot \delta \vec{R} = \delta F \cdot \delta R$.

Økning i overflateenergi er $\sigma (4\pi (R + \delta R)^2 - 4\pi R^2) = (4\pi \cdot 2R\delta R + 4\pi (\delta R)^2)$. Vi stryker 2. ordens leddet $(\delta R)^2$ og setter de to uttrykkene lik hverandre og får $(p_1 - p_2) = p_c = 2\sigma/R$.

c) $p_c = 0$.

d) For en kuleflate er $R_1 = R_2 = R$ og av figuren ser vi at $r = R \cos \theta$. De to vinklene merket med θ er like siden vinkelbeina står parvis normalt på hverandre. Dermed følger uttrykket i oppgaven. Merk at dette er en tilnærming hvor vi har sett bort fra tyngdekraftens innvirkning på formen av fluid-fluid overflaten. Krumningen vil i virkeligheten være større inne ved veggen enn i midten av røret. Dersom r blir stor, vil overflaten bli et horisontal plan inne i midten av røret.



Figur 1: Sylindrisk rør med kuleformet skilleflate

e) Siden alle kontaktvinklene er like så kan kapillartrykk i reservoaret, p_{cR} , omgjøres til kapillartrykk i laboratoriet, p_{cL} , med følgende uttrykk: $p_{cL} \cdot \sigma_R = p_{cR} \cdot \sigma_L$.

Videre har vi at $p_{cR} = \Delta\rho gh$ hvor h er høyden over det frie fluidnivå.

Først betrakter vi tofasesystemet olje-vann (tenker oss gassen som olje), finner kapillartrykket i en høyde på 75 ft over det frie vannivå og gjør dette om til kapillartrykk i lab, p_{cL}^{ow} ,

$$\begin{aligned} p_{cL}^{ow} &= \frac{\sigma_L}{\sigma_R} \Delta\rho gh \\ &= \frac{75}{25} 0.23 \cdot 980 \cdot 30.48 \cdot 75 / 6.89 \times 10^4 \\ &= 22.4 \text{ psi.} \end{aligned}$$

Videre har vi :

$$\begin{aligned} p_{cL}^{ow} &= -A \ln S_n + p_D \\ \ln S_n &= -\frac{p_{cL}^{ow} - p_D}{A} \\ &= -\frac{22.4 - 1}{0.68} = -31.47. \end{aligned}$$

Dermed blir $S_n = 0$ og $S_w = S_{iw} = 0.30$.

Så bruker vi samme prosedyre på gass-olje hvor nå vannfasen er "tenkt" erstatte med olje slik at vi kun ser på tofasesystemet gass-olje. Siden vi bruker kapillartrykket over skilleflaten mellom olje- og gassfasen, så er dette en rimelig antagelse. Da har vi:

$$\begin{aligned} p_{cL}^{og} &= \frac{\sigma_L}{\sigma_R} \Delta\rho gh \\ &= \frac{72}{50} 0.74 \cdot 980 \cdot 30.48 \cdot 5 / 6.89 \times 10^4 \\ &= 2.31 \text{ psi.} \end{aligned}$$

Videre har vi :

$$\begin{aligned} p_{cL}^{ow} &= -A \ln S_n + p_D \\ \ln S_n &= -\frac{p_{cL}^{ow} - p_D}{A} \\ &= -\frac{1.60 - 1}{0.68} = -1.93. \end{aligned}$$

Dermed er $S_n = 0.15$ og dette er lik $(S_L - S_{iw}) / (1 - S_{iw})$, slik at $S_L = S_o + S_w = 0.40$ og dermed blir svaret at i høyden 5 ft over det frie oljenivå er metningene $S_w = 0.30$, $S_o = 0.10$, $S_g = 0.60$.

Oppgave 2

a) Se forelesningene.

b)

$$q \frac{\frac{[\text{bbl}]159 \cdot 10^3 \frac{[\text{cm}^3]}{[\text{bbl}]}}{[\text{day}]86400 \frac{[\text{sec}]}{[\text{day}]}}}{\rightarrow} 2\pi \frac{k}{\mu} \frac{h[\text{ft}]30.48 \frac{[\text{cm}]}{[\text{ft}]}}{\ln\left(\frac{r_e}{r_w}\right)} \times \Delta p[\text{psi}] \cdot 6.8046 \cdot 10^{-2} \frac{[\text{atm}]}{[\text{psi}]},$$

som ordnet gir

$$q = 7.082 \frac{kh\Delta p}{\mu \ln\left(\frac{r_e}{r_w}\right)}.$$

c) Trykkfallet fra radius r inn mot en brønn er gitt ved (i Darcy-enheter):

$$\Delta p = \frac{q\mu}{2\pi kh} \ln \frac{r}{r_w},$$

med k lik permeabiliteten til uskadet formasjon. Dersom en brønn er skadet ut til en radius r_d med permeabilitet k_d , så defineres skinfaktoren S ved at

$$\Delta p_{\text{skin}} = S \frac{q\mu}{2\pi kh},$$

hvor Δp_{skin} er det ekstra trykkfallet som ligger over den skadete sone,

$$\Delta p_{\text{skin}} = \frac{q\mu}{2\pi h} \left[\frac{\ln(r_d/r_w)}{k_d} - \frac{\ln(r_d/r_w)}{k} \right],$$

og altså

$$\begin{aligned} S &= k \left[\frac{\ln(r_d/r_w)}{k_d} - \frac{\ln(r_d/r_w)}{k} \right] \\ &= \frac{k - k_d}{k_d} \ln(r_d/r_w). \end{aligned}$$

d) Vi finner først midlere permeabilitet \bar{k} ,

$$\bar{k} = \frac{\ln(r_e/r_w)}{\frac{\ln(r_e/r_1)}{k_2} + \frac{\ln(r_1/r_w)}{k_1}} = \frac{6.49}{0.017 + 0.060} = 83.88.$$

$$p_e = p_w + \frac{q\mu \ln(r_e/r_w)}{7.082\bar{k}h} = 2000 + \frac{100 \cdot 5 \cdot \ln(330/0.5)}{7.082 \cdot 0.084 \cdot 20} = 2273 \text{ psia.}$$

Videre er

$$S = \frac{k - k_d}{k_d} \ln \frac{r_d}{r_w} = \frac{200 - 50}{50} \ln(10/0.5) = +9.0.$$

Vi kan også finne p_e ved først å regne ut $S = 9.0$ og så bruke at

$$p_e = p_w + \frac{q\mu(\ln(r_e/r_w) + S)}{7.082kh},$$

hvor $k = 200$ md, permeabilitet til uskadd formasjon. Dette gir også at $p_e = 2273$ psia, selvfølgelig.

e) Se forelesningene eller boken til Dake.

Oppgave 3

a) Velger $\Delta t = 1$ time og antar $\Delta t \ll t_1$. Fra trykløsningen får vi da

$$p_i - p_{1HR} = \frac{162.6Q_2\mu B}{kh} \left[\log \left(\frac{k}{\phi\mu cr_w^2} \right) - 3.23 + 0.87S \right] + \frac{162.6Q_1\mu B}{kh} \log t_1.$$

Fra linjekildeløsningen finner vi følgende uttrykk for p_{wf1} , trykket i brønnen ved raskift,

$$p_i - p_{wf1} = \frac{162.6Q_1\mu B}{kh} \left[\log \left(\frac{k}{\phi\mu cr_w^2} \right) + \log t_1 - 3.23 + 0.87S \right].$$

Vi trekker disse to ligningene fra hverandre og får

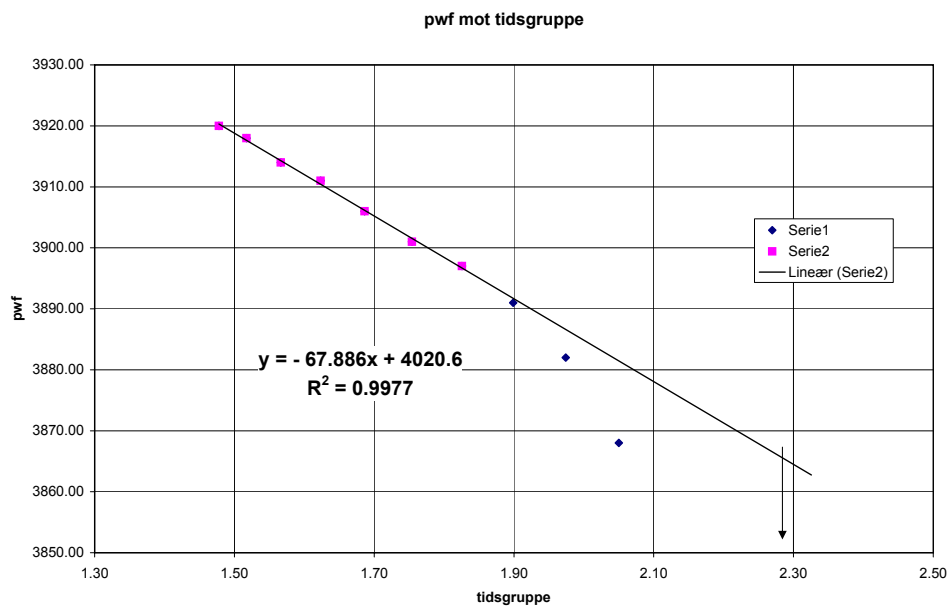
$$p_{1HR} - p_{wf1} = m \left[\log \left(\frac{k}{\phi\mu cr_w^2} \right) - 3.23 + 0.87S \right] - m \frac{Q_2}{Q_1} \left[\log \left(\frac{k}{\phi\mu cr_w^2} \right) - 3.23 + 0.87S \right]$$

$$\text{hvor } m = \frac{162.6Q_1\mu B}{kh} \text{ og dermed}$$

$$p_{1HR} - p_{wf1} = m \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} \left[\log \left(\frac{k}{\phi\mu cr_w^2} \right) - 3.23 + 0.87S \right],$$

og, løst med hensyn på S ,

$$S = 1.151 \left[\frac{Q_1}{Q_1 - Q_2} \left(\frac{p_{1HR} - p_{wf1}}{m} \right) - \log \frac{k}{\phi\mu cr_w^2} + 3.23 \right].$$



Figur 2: Plott av p_{wf} mot $\left[\log \left(\frac{t_1 + \Delta t}{\Delta t} \right) + \frac{Q_2}{Q_1} \log(\Delta t) \right]$

b) Av figur (2) finner vi at $m = 68$ psi/dekade, at $p_{1HR} = 3865$ psi fra den ekstrapolerte rette linjen, at trykkoppbyggingen ekstrapolert til verdi 0 av tidsgruppen er 4020.6 psia.

Permeabiliteten blir da

$$k = 162.6 \frac{Q_1 B \mu}{mh} = 7.65 \text{ md.}$$

c) Innsatt i uttrykket for S så får vi at

$$S = 1.151 \left[\frac{250}{250 - 125} \frac{3865 - 3490}{70} - \log \left(\frac{7.65}{0.039 \cdot 0.8 \cdot 17 \cdot 10^{-6} \cdot 0.198^2} \right) + 3.23 \right] \\ = +6.19.$$

d) Estimert på p_i , det vil si p^* , kan finnes på flere måter. En kan bruke den oppgitte trykkløsningen for samhørende verdier av Δt og p_{wf} og slik estimere initielt trykk punktvis. Bedre er det å bruke alle datapunktene samtidig, for eksempel ved å ekstrapolere den rette linjen til skjæring med y-aksen i plottet, på denne måten:

Den ekstrapolerte verdien av p_{wf} når hakeparentesen

$$\left[\log \left(\frac{t_1 + \Delta t}{\Delta t} \right) + \frac{Q_2}{Q_1} \log(\Delta t) \right]$$

går mot null i plottet er 4020 psia. Estimert på p_i , det vil si p^* , blir da ifølge den oppgitte trykkløsningen

$$p^* = 4020 + m \frac{Q_2}{Q_1} \left[\log \left(\frac{k}{\phi \mu c r_w^2} \right) - 3.23 + 0.87S \right] \\ = 4020 + 365 \\ = 4385 \text{ psia.}$$

Det betyr at trykket bygger seg opp mot et tilsynelatende intielt trykk p^* som ligger 15 psi under det virkelig initielle trykk p_i og reservoaret kan neppe betraktes som uendelig-virkende i testen selv om det hefter usikkerhet til datapunktene.