



9.5.1 a) Har at

$$\begin{aligned}\int_0^\infty \frac{dx}{1+x^2} &= \lim_{b \rightarrow \infty} \int_0^b \frac{dx}{1+x^2} = \lim_{b \rightarrow \infty} [\arctan x]_0^b = \lim_{b \rightarrow \infty} (\arctan b - \arctan 0) \\ &= \lim_{b \rightarrow \infty} \arctan b = \frac{\pi}{2}\end{aligned}$$

f) La oss først finne en antiderivert av $\frac{1}{(\sin x)^2}$. Merk at $\sin(x + \frac{\pi}{2}) = \cos x$. Da er

$$\int \frac{1}{(\sin x)^2} dx = \int \frac{1}{(\cos(x - \frac{\pi}{2}))^2} dx = \tan(x - \frac{\pi}{2}) + C$$

siden $\int \frac{1}{(\cos x)^2} dx = \tan x + C$. Dermed har vi

$$\begin{aligned}\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{dx}{(\sin x)^2} &= \lim_{a \rightarrow 0^+} [\tan(x - \frac{\pi}{2})]_a^{\frac{\pi}{2}} = \lim_{a \rightarrow 0^+} (\tan(\frac{\pi}{2} - \frac{\pi}{2}) - \tan(a - \frac{\pi}{2})) \\ &= \lim_{a \rightarrow 0^+} (-\tan(a - \frac{\pi}{2})) = \infty\end{aligned}$$

så grensen finnes ikke. Vi konkluderer med at integralet divergerer.

9.5.4 a) Arealet under grafen til $f(x) = \frac{1}{x}$, $1 \leq x < \infty$, er

$$\begin{aligned}\int_1^\infty \frac{1}{x} dx &= \lim_{b \rightarrow \infty} \int_1^b \frac{1}{x} dx = \lim_{b \rightarrow \infty} [\ln |t|]_1^b \\ &= \lim_{b \rightarrow \infty} (\ln b - \ln 1) = \lim_{b \rightarrow \infty} \ln b = \infty\end{aligned}$$

Volumet vi får om vi dreier A rundt x-aksen er

$$\begin{aligned}V &= \int_0^\infty \pi(f(x))^2 dx = \pi \int_1^\infty \frac{1}{x^2} dx = \pi \lim_{b \rightarrow \infty} [-\frac{1}{x}]_1^b = \pi \lim_{b \rightarrow \infty} (-\frac{1}{b} - (-\frac{1}{1})) \\ &= \pi(0 + 1) = \pi < \infty\end{aligned}$$

b) Arealet under grafen til $g(x) = \frac{1}{\sqrt{x}}$, $0 < x \leq 1$, er

$$\begin{aligned}B &= \int_0^1 \frac{1}{\sqrt{x}} dx = \lim_{a \rightarrow 0^+} \int_a^1 \frac{1}{\sqrt{x}} dx = \lim_{a \rightarrow 0^+} [2\sqrt{x}]_a^1 \\ &= \lim_{a \rightarrow 0^+} (2\sqrt{1} - 2\sqrt{a}) = 2 < \infty\end{aligned}$$

Volumet vi får når vi dreier B om x-aksen er

$$\begin{aligned}V &= \int_0^1 \pi(g(x))^2 dx = \pi \int_0^1 \frac{1}{x} dx = \pi \lim_{a \rightarrow 0^+} \int_a^1 \frac{1}{x} dx \\ &= \pi [\ln |x|]_a^1 = \pi \lim_{a \rightarrow 0^+} (\ln 1 - \ln a) = \pi \lim_{a \rightarrow 0^+} -\ln a = \infty\end{aligned}$$

9.5.10 La oss først se på $I_1 = \int_0^{\frac{1}{2}} \frac{dx}{x|\ln x|^p}$. For $0 < x \leq \frac{1}{2}$ er $|\ln x| = -\ln x$. Vi ser derfor på $I_1 = \int_1^{\frac{1}{2}} \frac{dx}{x(-\ln x)^p}$.

Sett $u = -\ln x$, da er $du = -\frac{1}{x}dx$. La oss se på det tilsvarende ubestemte integralet.

$$\int \frac{dx}{x(-\ln x)^p} = - \int \frac{du}{u^p} = \begin{cases} -\ln|u| & \text{hvis } p = 1 \\ -\frac{u^{1-p}}{1-p} & \text{hvis } p \neq 1 \end{cases}$$

Obs: Her har vi ikke tatt med $+C$, ettersom vi skal bruke det ovenstående til å regne ut et bestemt integral, og da forsvinner konstanter uansett.

Så om $p = 1$, er

$$\int_0^{\frac{1}{2}} \frac{dx}{x(-\ln x)^p} = - \lim_{y \rightarrow 0^+} [\ln|\ln x|]_y^{\frac{1}{2}} = - \lim_{y \rightarrow 0^+} (\ln|\ln \frac{1}{2}| - \ln|\ln y|) = \infty$$

Om $p \neq 1$ er

$$\int_0^{\frac{1}{2}} \frac{dx}{x(-\ln x)^p} = - \lim_{y \rightarrow 0^+} \left[\frac{(-\ln x)^{1-p}}{1-p} \right]_y^{\frac{1}{2}} = - \lim_{y \rightarrow 0^+} \left(\frac{(-\ln \frac{1}{2})^{1-p}}{1-p} - \frac{(-\ln y)^{1-p}}{1-p} \right)$$

Det første leddet her betyr ingenting. Dersom $p < 1$ vil $\frac{(-\ln y)^{1-p}}{1-p} \rightarrow \infty$ når $y \rightarrow 0^+$.

Dersom $p > 1$ vil $\frac{(-\ln y)^{1-p}}{1-p} \rightarrow 0$ når $y \rightarrow 0^+$.

Vi konkluderer med at I_1 konvergerer for $p > 1$ og divergerer for $p \leq 1$.

Vi ser nå på $I_2 = \int_2^\infty \frac{dx}{x|\ln x|^p}$. For $2 \leq x < \infty$ er $|\ln x| = \ln x$. Sett $u = \ln x$, som gir $du = \frac{1}{x}dx$. La oss finne en antiderivert:

$$\int \frac{dx}{x(\ln x)^p} = \int \frac{du}{u^p} = \begin{cases} \ln|u| & \text{hvis } p = 1 \\ \frac{u^{1-p}}{1-p} & \text{hvis } p \neq 1 \end{cases}$$

Hvis $p = 1$ er da

$$\int_2^\infty \frac{dx}{x(\ln x)^p} = \lim_{y \rightarrow \infty} [\ln|\ln x|]_2^\infty = \lim_{y \rightarrow \infty} (\ln|\ln y| - \ln|\ln 2|) = \infty$$

Dersom $p \neq 1$, er

$$\int_2^\infty \frac{dx}{x(\ln x)^p} = \lim_{y \rightarrow \infty} \left[\frac{(\ln x)^{1-p}}{1-p} \right]_2^\infty = \lim_{y \rightarrow \infty} \left(\frac{(\ln x)^{1-p}}{1-p} - \frac{(\ln 2)^{1-p}}{1-p} \right)$$

Av samme grunner som over vil dette divergere om $p < 1$ og konvergere om $p > 1$. Vi konkluderer med at $I_2 = \int_2^\infty \frac{dx}{x|\ln x|^p}$ er konvergent om $p > 1$, og divergent om $p \leq 1$.

Ekstraoppgave 9.5.14 a) Volumet av Gabriels trompet er

$$\begin{aligned} V &= \int_1^\infty \pi(f(x))^2 dx = \lim_{y \rightarrow \infty} \pi \int_1^y \frac{dx}{x^2} = \pi \lim_{y \rightarrow \infty} \left[-\frac{1}{x} \right]_1^y \\ &= \pi \lim_{y \rightarrow \infty} \left(-\frac{1}{y} - \left(-\frac{1}{1} \right) \right) = \pi \lim_{y \rightarrow \infty} \left(1 - \frac{1}{y} \right) = \pi \end{aligned}$$

Så Gabriels trompet har endelig volum.

b) Overflatearealet av Gabriels trompet finner vi ved den oppgitte formelen:

$$\begin{aligned} A &= 2\pi \int_1^\infty f(x) \sqrt{1 + (f'(x))^2} dx = 2\pi \int_1^\infty \frac{1}{x} \sqrt{1 + \left(-\frac{1}{x^2}\right)^2} dx \\ &= 2\pi \int_1^\infty \frac{1}{x} \sqrt{1 + \frac{1}{x^4}} dx \end{aligned}$$

Vi vet at $\sqrt{1 + \frac{1}{x^4}} > 1 > 0$,

$$A > 2\pi \int_1^\infty \frac{1}{x} \cdot 1 dx = \int_1^\infty \frac{1}{x} dx$$

og dette siste integralet divergerer mot ∞ ved Setning 9.5.4. Ved sammenlikningskriteriet 9.5.11 vil integralet som gir arealet også være divergent mot ∞ . Altså har Gabriels trompet uendelig overflate.

10.1.1 f) Vi har at $y'(x) = \frac{1}{1+x^2}$. Om y er en løsning av differensiallikningen $y' + xy = x^3$ må vi ha at

$$\frac{1}{1+x^2} + x \arctan x = x^3$$

som ikke er tilfelle. For å "vise" dette ser vi for eksempel at venstre og høyre side er ulike for $x = 0$. Venstre side blir 1 mens høyre side blir 0. Dermed er y ikke en løsning av differensiallikningen.

10.1.5 Vi skriver om likningen til

$$xy' + y = xe^{x^2}, \quad x > 0$$

Vi gjenkjenner venstre side som $\frac{d}{dx}(xy)$ ved produktregelen. Derfor er

$$(xy)' = xe^{x^2}$$

Høyre side gjenkjenner vi som $\frac{1}{2} \frac{d}{dx}(e^{x^2})$ ved kjerneregelen (eller vi kan bruke substitusjon for å finne dette, sett $u = x^2$). Dermed er

$$(xy)' = \left(\frac{1}{2}e^{x^2}\right)'$$

Vi integrerer begge sider og får

$$xy = \frac{1}{2}e^{x^2} + C$$

ved analysens fundamentalteorem. Da er løsningene gitt ved

$$y(x) = \frac{1}{x} \left(\frac{1}{2}e^{x^2} + C \right) = \frac{1}{2x}e^{x^2} + \frac{C}{x}$$

for $C \in \mathbb{R}$, $x > 0$.

10.2.1 Veksten i befolkningen per år er $0.02y(t)$. Tilskuddet per år på grunn av innvandring er 40000, slik at $y'(t) = 0.02y(t) + 40000$. Ekvivalent skriver vi $y'(t) - 0.02y(t) = 40000$. Integrerende faktor er $e^{\int -0.02dt} = e^{-0.02t}$. Vi multipliserer ligningen med denne og får

$$e^{-0.02t}y' - 0.02e^{-0.02t}y = 40000e^{-0.02t}$$

Med andre ord

$$(e^{-0.02t}y)' = 40000e^{-0.02t}$$

Ved å integrere begge sider av likningen får vi

$$e^{-0.02t}y(t) = -2000000e^{-0.02t} + C$$

som vi skriver om til den generelle løsningen

$$y(t) = Ce^{0.02t} - 2000000$$

Initialbetingelsen $y(0) = 2000000$ gir

$$y(0) = C - 2000000 = 2000000$$

som gir $C = 4000000$. Løsningen blir derfor

$$y(t) = 4000000e^{0.02t} - 2000000$$

10.2.16 Opplysningene i oppgaven gir $T'(t) = \alpha(T(t) - 10)$, hvor α er konstanten som angir hvordan $T'(t)$ blir ut fra temperaturdifferansen $T(t) - T_{\text{omgivelser}}$, og her er $T_{\text{omgivelser}} = 10$. Ved å skrive om får vi

$$T'(t) - \alpha T(t) = -10\alpha$$

Integrerende faktor er $e^{-\alpha t}$. Vi multipliserer hele likningen med denne og får

$$e^{\alpha t}T'(t) - \alpha e^{\alpha t}T(t) = -10\alpha e^{\alpha t}$$

Vi kjenner igjen venstresiden som $(e^{-\alpha t}T)'$, og høyresiden som $10(e^{-\alpha t})'$. Ved å integrere begge sider får vi derfor

$$e^{-\alpha t}T(t) = 10e^{-\alpha t} + C$$

som vi kan skrive om til

$$T(t) = 10 + Ce^{\alpha t}$$

Vi må nå finne C og α . Siden $T(0) = 70$ har vi

$$70 = T(0) = 10 + Ce^{\alpha \cdot 0} = 10 + C$$

så $C = 60$. Videre er $T(30) = 40$, så

$$\begin{aligned} 40 &= T(30) = 10 + 60e^{\alpha \cdot 30} \\ \iff 30 &= 60e^{30\alpha} \\ \iff \frac{1}{2} &= e^{30\alpha} \end{aligned}$$

Tar \ln på begge sider:

$$\begin{aligned} 30\alpha &= \ln\left(\frac{1}{2}\right) = -\ln 2 \\ \iff \alpha &= -\frac{\ln 2}{30} \end{aligned}$$

Dermed ender vi opp med

$$T(t) = 10 + 60e^{\frac{\ln 2}{30}t}$$

Temperaturen ved $t = 60$ er da

$$T(60) = 10 + 60e^{-\frac{\ln 2}{30} \cdot 60} = 25$$

10.3.4 $(\frac{1}{3}x^3)' = x^2$, så $e^{\frac{1}{3}x^3}$ er integrerende faktor. Ved å multiplisere likningen med denne faktoren får vi

$$e^{\frac{1}{3}x^3}y' + x^2e^{\frac{1}{3}x^3}y = x^2e^{\frac{1}{3}x^3}$$

Venstresiden gjenkjenner vi som $(e^{\frac{1}{3}x^3}y)'$, og høyresiden gjenkjenner vi som $(e^{\frac{1}{3}x^3})'$, så ved å integrere får vi

$$e^{\frac{1}{3}x^3}y = e^{\frac{1}{3}x^3} + C$$

som vi skriver om til

$$y = 1 + Ce^{-\frac{1}{3}x^3}$$

Det gjenstår å finne C . Vi vet at $y(1) = 0$, så

$$\begin{aligned} 1 + Ce^{-\frac{1}{3}1^3} &= 0 \\ \iff Ce^{-\frac{1}{3}} &= -1 \\ \iff C &= -e^{\frac{1}{3}} \end{aligned}$$

Dermed er

$$y(x) = 1 - e^{\frac{1}{3}}e^{-\frac{1}{3}x^3}$$

10.4.3 Har at

$$T'(x) = -\frac{aT^2}{b+x}$$

som vi skriver om til

$$\frac{1}{T^2}T' = -\frac{a}{b+x}$$

vi integrerer begge sider med hensyn på x :

$$\int \frac{1}{(T(x))^2}T'(x)dx = -\int \frac{a}{b+x}$$

Men venstre side er bare $\int \frac{1}{T^2}dT$ ved substitusjon/kjerneregelen. Dermed får vi

$$-\frac{1}{T} = -a \ln |b+x| + C$$

som vi først skriver om til

$$\frac{1}{T} = a \ln |b+x| + C$$

Ved å invertere begge sider får vi

$$T = \frac{1}{a \ln |b+x| + C}$$

Det gjenstår å finne C . Vi vet at $T(0) = T_0$. Altså

$$T_0 = \frac{1}{a \ln |b+0| + C} = \frac{1}{a \ln |b| + C}$$

Vi inverterer igjen og får

$$\frac{1}{T_0} = a \ln |b| + C \iff C = \frac{1}{T_0} - a \ln |b|$$

Ved å sette dette inn i uttrykket for T får vi

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{a \ln |b+x| + \frac{1}{T_0} - a \ln |b|} \\ &= \frac{T_0}{T_0(a \ln |b+x| - a \ln |b|) + 1} \\ &= \frac{T_0}{T_0 a \ln \left| \frac{b+x}{b} \right| + 1} \end{aligned}$$