

- Integralen är lika med **a)** $\int 3x^2 + \frac{1}{x} + 4x^{-3} dx = x^3 + \ln|x| - 2x^{-2} + C$, **b)** $\int_0^1 1 dx + \int_0^1 \arctan \sqrt{x} dx = 1 + \int_0^1 \arctan \sqrt{x} dx = [t = \sqrt{x}] = 1 + \int_0^1 (\arctan t) 2t dt = [\text{PI}] = 1 + 2([\frac{t^2}{2} \arctan t]_0^1 - \int_0^1 \frac{t^2}{2} \frac{1}{t^2+1} dt) = 1 + 2(\frac{1}{2} \frac{\pi}{4} - \frac{1}{2} \int_0^1 1 - \frac{1}{t^2+1} dt) = \dots = \frac{\pi}{2}$, **c)** $\int \frac{2x+5}{x^2-x-2} dx = [\text{PBU}] = \int -\frac{1}{x+1} + \frac{3}{x-2} dx = -\ln|x+1| + 3\ln|x-2| + C$
- Linjär, andra ordningen; $y = y_p + y_h$. För y_h : Kar. ekv. $0 = r^2 - 2r = r(r-2)$ så att $y_h = C_1 + C_2 e^{2x}$. För y_p : Ansätt $y_p = x^m(Ax+B) = (m=1) = Ax^2 + Bx$, $y_p' = 2Ax + B$, $y_p'' = 2A$. Insättning i ekvationen och identifikation av koefficienter ger $y_p = x^2 + 3x$ så att $y = y_p + y_h = x^2 + 3x + C_1 + C_2 e^{2x}$.
- Maclaurinutveckla: $x \sin x - x^2 = x(x - \frac{x^3}{3!} + \mathcal{O}(x^5)) - x^2 = -\frac{x^4}{3!} + \mathcal{O}(x^6)$, $e^{-2x^2} = 1 + (-2x^2) + \frac{(-2x^2)^2}{2!} + \mathcal{O}(x^6)$, $\cos(2x) = 1 - \frac{(2x)^2}{2!} + \frac{(2x)^4}{4!} + \mathcal{O}(x^6)$.
 $\therefore \lim_{x \rightarrow 0} \frac{e^{-2x^2} - \cos(2x)}{x \sin x - x^2} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{1 + (-2x^2) + \frac{(-2x^2)^2}{2!} + \mathcal{O}(x^6) - (1 - \frac{(2x)^2}{2!} + \frac{(2x)^4}{4!} + \mathcal{O}(x^6))}{-\frac{x^4}{3!} + \mathcal{O}(x^6)} =$
 $= \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\frac{4x^4}{2} - \frac{2x^4}{3} + \mathcal{O}(x^6)}{-\frac{x^4}{3!} + \mathcal{O}(x^6)} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{x^4(2 - \frac{2}{3} + \mathcal{O}(x^2))}{x^4(-\frac{1}{6} + \mathcal{O}(x^2))} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\frac{4}{3} + \mathcal{O}(x^2)}{-\frac{1}{6} + \mathcal{O}(x^2)} = \lim_{x \rightarrow 0} \frac{\frac{4}{3} + 0}{-\frac{1}{6} + 0} = -8.$
- För tangentlinjen till grafen för lösningen $y = y(x)$ gäller att dess riktningskoefficient k kan tecknas på två sätt: $k = y'(x_0) = \frac{y - y(x_0)}{x - x_0}$. Lös ut y ger $y = y'(x_0)(x - x_0) + y(x_0) = f(x_0, y_0)(x - x_0) + y_0$. Låt nu häri $x = x_1 \equiv x_0 + h$ där $h > 0$ är den uniforma steglängden så att $y = hf(x_0, y_0) + y_0$ och definiera $y_1 = hf(x_0, y_0) + y_0$. Då gäller om h litet att $y(x_1) \approx y_1$. Nu kommer (under tillräckliga förutsättningar), punkterna (x_n, y_n) , $n = 0, 1, 2, 3, \dots$ där $x_{n+1} = x_n + h$ och $y_{n+1} = hf(x_n, y_n) + y_n$ approximativt vara på grafen till lösningen $y = y(x)$.
- $I \equiv \int_0^\infty \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx = \int_0^1 \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx + \int_1^\infty \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx \equiv I_1 + I_2 = \lim_{\epsilon \searrow 0} \int_\epsilon^1 \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx + \lim_{R \nearrow \infty} \int_1^R \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx$.
En primitiv funktion till integranden ges av $\int \frac{1}{\sqrt{x}(x+1)} dx = [t = \sqrt{x}] = 2 \int \frac{1}{t^2+1} dt = 2 \arctan(t) + C = 2 \arctan(\sqrt{x}) + C$.
Vi har då att $I_1 \rightarrow \frac{\pi}{2}$ då $\lim_{\epsilon \searrow 0}$ och $I_2 \rightarrow \frac{\pi}{2}$ då $\lim_{R \nearrow \infty}$. $\therefore I = \pi$, så integralen är alltså konvergent och uträkningen är bevis. Om man inte lyckas beräkna integralen exakt så kan man ändå genom att använda Jämförelsekriterier ändå visa att den är konvergent. För I_1 jämför man integranden $\frac{1}{\sqrt{x}(x+1)}$ med $\frac{1}{\sqrt{x}}$ och för I_2 jämför man med $\frac{1}{\sqrt{x}^{3/2}}$.
- Spänningen över kretsen är noll, dvs $E(t) = L(t)I'(t) + R(t)I(t) \Leftrightarrow 4I'(t) + 12I(t) = 60 \Leftrightarrow I'(t) + 3I(t) = 15$ som är en första ordningens linjär ODE med lösning $I(t) = 5 + Ce^{-3t}$ där konstanten C bestäms av begynnelsevillkoret $I(0) = 0$ så att $I(t) = 5(1 + e^{-3t}) \rightarrow 5$ då $t \rightarrow \infty$. Alltså är jämviktslösningen $I(t) = 5$. Detta ser man ju enklare genom att förstå att vid jämvikt sker ingen förändring av strömmen I så att $I'(t) = 0$ vid jämvikt, som ger att ekvationen är $0 + 3I(t) = I'(t) + 3I(t) = 15$ så att $\lim_{t \rightarrow \infty} I(t) = 5$.
- Ekvationen är linjär, inhomogen så $y = y_p + y_h$ men högerledet är inte av en typ för vilket vi har en enkel genväg till en partikulärlösning. Den karakteristiska ekvationen är $0 = r^2 + 3r + 2 = (r+1)(r+2)$ så att $y_h = A_1 e^{-x} + A_2 e^{-2x}$. Faktorisering av det karakteristiska polynomet ger en faktorisering av operatorm som $(D+1)(D+2)y = \frac{1}{e^x+1} \Leftrightarrow \begin{cases} (D+1)z = \frac{1}{e^x+1} \\ (D+2)y = z \end{cases}$ Båda ekvationerna i ekvationssystemet är första ordningen linjära och löses med integrerande faktor. Ekvationen $z' + z = \frac{1}{e^x+1}$ som med integrerande faktor ger $e^x z = \int \frac{e^x}{e^x+1} dx = [t = e^x] = \int \frac{1}{t+1} dt = \ln|t+1| + K_1 = \ln|e^x+1| + K_1$ som ger $z = e^{-x} \ln(e^x+1) + K_1 e^{-x}$. Den andra ekvationen är nu $y' + 2y = z$. Då vi bara letar efter en partikulärlösning y_p kan vi göra det enkelt för oss och välja $K_1 = 0$. Multiplicera ekvationen med tillhörande integrerande faktor e^{2x} ger med $K_1 = 0$ att $e^{2x} y = \int e^x \ln(e^x+1) dx$ som löses med substitutionen $s = e^x$ till att ge en partikulärlösning $y_p = -e^{-x} + (e^{-x} + e^{-2x}) \ln(e^x+1)$ så att lösningen $y = y_p + y_h = (e^{-x} + e^{-2x}) \ln(e^x+1) + C_1 e^{-x} + C_2 e^{-2x}$ för konstanter $C_1, C_2 \in \mathbb{R}$.
- Se kursboken; sid. 450.