

# Inlämningsuppgifter kursvecka 1

Matematisk fysik FTF131, lp 2 2021

**Deadline: Fredagen 19 november**

Strukturera Dina lösningar noggrant. Uppställda samband skall motiveras. Alla väsentliga steg i analys och beräkningar skall redovisas. Du får gärna arbeta tillsammans med din kurskamrater, men de lösningar som du lämnar in måste du ta ansvar för själv! På muntan i januari kommer du att få redogöra för hur Du löst en av inlämningsuppgifterna.

---

1. a) (3p) På en av föreläsningarna (se Nov5(III).m4v, länkad på kurshemsidan) beräknade jag integralen

$$\int_0^{\infty} \frac{dx}{1+x^3}$$

genom att integrera längs en "smart kurva" i det komplexa talplanet. Integralen kan också ganska enkelt beräknas genom att införa en flervärd hjälpfunktion,  $\ln(z)$ , och sedan integrera längs ett grensnitt. Visa hur!

b) (3p) På en annan föreläsning (se Nov10(II).m4v) skissade jag hur man kan beräkna integralen

$$\int_{-1}^1 \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}(1+x^2)}$$

med hjälp av ett grensnitt. Utför beräkningen i detalj!

2. (4p) Använd Kramers-Kronig relationerna till att visa att

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin(x)}{x} dx = \frac{\pi}{2}.$$

3. (4p) Schrödingerekvationen för en fri partikel i en dimension med massan  $m$  och vågfunktionen  $\psi(x, t)$  kan skrivas  $L_{x,t} \psi(x, t) = 0$  där

$$L_{x,t} \equiv \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$$

är *Schrödingeroperatorn*. Bestäm den retarderade Greenfunktionen

$$G(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{ikx} G(k, t) dk$$

till Schrödingeroperatorn. (Du behöver inte utföra integrationen över  $k$ .)

4. a) (4p) Find the Green's function  $G(t, t')$  for the damped harmonic oscillator, satisfying

$$\left(m \frac{d^2}{dt^2} + 2mQ^{-1}\omega \frac{d}{dt} + m\omega^2\right)G(t, t') = \delta(t - t') \quad (1)$$

in the overdamped ( $Q < 1$ ) and underdamped ( $Q > 1$ ) cases.

b) (2p) Using the Green's function  $G(t, t')$  derived in a), write a closed expression for the solution of the driven oscillator with driving force  $F(t)$ , and show that the solution at time  $t$  only depends on the driving force at earlier times.

c) (5p) Consider now a modified oscillator with an additional term  $m\tau \frac{d^3}{dt^3}x(t)$ , and show that such a term is not compatible with causality for  $Q \rightarrow \infty$ . A model of this type was put forth by Abraham and Lorenz in 1903 to describe the energy loss of an accelerating charge due to radiation; the model predicts that the acceleration of a charge at time  $t$  depends on the electric field not only at times before  $t$  but also up to time  $\tau \approx 10^{-23} s$  *after*  $t$ , i.e. the particle anticipates that soon a field will be turned on! The resolution of the problem was provided by quantum mechanics.