

NORGES TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE UNIVERSITET
INSTITUTT FOR FYSIKK

Faglig kontakt under eksamen:

Navn: Jan Myrheim

Telefon: 93653

Eksamen i fag TFY 4270 Klassisk feltteori

Onsdag 1. juni 2005

Tid: 09.00–13.00

Sensurfrist: Onsdag 22. juni 2005

Tillatte hjelpemidler: (Alternativ C): Godkjent lommekalkulator.

Rottmann, *Mathematische Formelsammlung*.

Barnett and Cronin, *Mathematical Formulae*.

Øgrim og Lian, *Størrelser og enheter i fysikk og teknikk*.

Fysiske konstanter:

Lyshastigheten i vakuum: $c = 299\,792\,458$ m/s

Permeabiliteten i vakuum: $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7}$ N/A²

Permittiviteten i vakuum: $\epsilon_0 = 1/(\mu_0 c^2) = 8,854 \times 10^{-12}$ F/m

En symmetrisk og metrisk konneksjon kan uttrykkes ved den metriske tensoren $g_{\mu\nu}$ som

$$\Gamma_{\mu\nu}^{\kappa} = \frac{1}{2} g^{\kappa\lambda} (g_{\lambda\mu,\nu} + g_{\lambda\nu,\mu} - g_{\mu\nu,\lambda}) .$$

Da er den metriske tensoren kovariant konstant:

$$g_{\lambda\mu;\nu} = g_{\lambda\mu,\nu} - \Gamma_{\lambda\nu}^{\kappa} g_{\kappa\mu} - \Gamma_{\mu\nu}^{\kappa} g_{\lambda\kappa} = 0 .$$

Oppgave 1:

En geodetisk kurve $x^\mu = x^\mu(u)$, med kurveparameter u , er en løsning av geodeseligningen

$$\frac{d^2 x^\mu}{du^2} + \Gamma_{\kappa\lambda}^{\mu} \frac{dx^\kappa}{du} \frac{dx^\lambda}{du} = 0 .$$

Det er naturlig å kalle en geodetisk kurve for en «rett linje». Hvorfor?

Hva er den geometriske tolkningen av størrelsen

$$w = \sqrt{g_{\kappa\lambda} \frac{dx^\kappa}{du} \frac{dx^\lambda}{du}} \quad ?$$

Vis at hvis konneksjonen $\Gamma_{\kappa\lambda}^{\mu}$ er metrisk og symmetrisk, så er w en bevegelseskonstant langs en geodetisk kurve.

Oppgave 2:

Lagrange-tettheten for det frie elektromagnetiske feltet A_μ i et ytre gravitasjonsfelt $g_{\mu\nu}$ er

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4\mu_0} \sqrt{|g|} g^{\mu\rho} g^{\nu\sigma} F_{\mu\nu} F_{\rho\sigma} . \quad (1)$$

Her er $g = \det(g_{\mu\nu})$, og $F_{\mu\nu} = A_{\nu,\mu} - A_{\mu,\nu}$.

Vis at Maxwells ligninger, som følger fra denne Lagrange-tettheten, har formen

$$\frac{\partial}{\partial x^\nu} \left(\sqrt{|g|} F^{\mu\nu} \right) = 0 . \quad (2)$$

Oppgave 3:

Friedmann–Robertson–Walker-metrikken (kortere: FRW-metrikken) brukes i de fleste aktuelle kosmologiske modellene. Med en universell tidskoordinat $x^0 = ct$ og tre romlige polarkoordinater $x^1 = r$, $x^2 = \theta$ og $x^3 = \varphi$ ser FRW-metrikken slik ut:

$$ds^2 = g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = c^2 dt^2 - a^2 \left(\frac{dr^2}{1 - kr^2} + r^2 (d\theta^2 + \sin^2\theta d\varphi^2) \right) .$$

Den inneholder en tidsavhengig skalafaktor $a = a(t)$, og en konstant k som er enten 0, +1 eller -1.

- a) FRW-metrikken er den mest generelle metrikken som er homogen og isotrop i det tredimensjonale rommet. Hva betyr det at den er homogen og isotrop? Hva er betydningen av konstanten k ?

Vi vil studere bevegelsen av en partikkel med en liten masse m i denne metrikken. Lagrange-funksjonen er

$$L = -mcw ,$$

når vi innfører en kurveparameter u og skriver

$$w = \dot{s} = \frac{ds}{du} .$$

For enkelhets skyld antar vi heretter at $k = 0$.

- b) Vis at når $k = 0$, og vi innfører koordinatene $x = r \sin \theta \cos \varphi$, $y = r \sin \theta \sin \varphi$, $z = r \cos \theta$, så er

$$w = \sqrt{c^2 \dot{t}^2 - a^2 (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2)} .$$

Husk at a er tidsavhengig, $a = a(t)$.

- c) Hvilke symmetrier og bevaringslover gjelder? Svar ganske kort. Hvis vi setter $k = +1$ eller $k = -1$ istedenfor $k = 0$, blir det da færre, like mange eller flere bevaringslover?
- d) Finn Euler–Lagrange-ligningene for partikkelen. Hvis universet ekspanderer slik at $a(t) \rightarrow \infty$ når $t \rightarrow \infty$, hva skjer da med partikkelen?
- e) Hvordan ser Maxwells ligninger ut, for et fritt elektromagnetisk felt (uten kilder), i FRW-metrikken med $k = 0$? Du kan sette inn FRW-metrikken enten direkte i ligning (2), eller i Lagrange-tettheten i ligning (1).