

12) Tids dilatasjon

$$\Delta T = \gamma \Delta T' , \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}$$

$$\Rightarrow \Delta T' = \sqrt{1-v^2} \Delta T$$

konstant $g \Rightarrow v = gT$

$$\Rightarrow \Delta T' = \sqrt{1-g^2 T^2} \Delta T$$

13) Definerer $T=0$ i event E: turning point

Lid det hol for disa å dekke kverre:

$v_0 + gt = 0 \Rightarrow t = -\frac{v_0}{g}$, symmetri gir

$t = \frac{v_0}{g}$ for å komme tilbake til destiny.

Innlegget $\Delta T' = \sqrt{1-g^2 T^2} \Delta T$ fra event E

til Destiny:

$$T' = \int_0^{\frac{v_0}{g}} \sqrt{1-g^2 T^2} dT$$

14) Med $v_0 = 0.99$, $g = -\frac{1}{3} \cdot 10^{-9}$ får vi
för

$$T' = \frac{v_0 \sqrt{T - v_0^2} + \arcsin(v_0)}{(-2g)}$$

\curvearrowleft eftersom vi har negativ g

\Rightarrow ger oss $T' = 74.5$ år

15) Event E skjer der $v=0$ i turning point.

$$Vi\ har\ r = v_0 + v_0 t + \frac{1}{2} at^2$$

der $v_0 = 0$, $v_0 = 0$, $a = g$. Det ger oss

$$r = \frac{1}{2} g T^2 \quad \text{der } T = +$$

16) Ved litt formel trivsling fra 15) gir
oss

$$r = \frac{1}{2} g T^2 \Rightarrow T = \sqrt{\frac{2r}{g}}$$

17) Vi har

$$r = \frac{1}{2} g T^2, \text{ der } v = gT \Rightarrow T = \frac{v}{g}$$

Setter inn og får $r = \frac{1}{2} g \left(\frac{v}{g}\right)^2 = \frac{v^2}{2g}$

Øser for v^2 og får

$v^2 = 2gr$. Vi har fra tids dilatasjon at

$$\Delta T = \gamma \Delta T' \Rightarrow \Delta T' = \sqrt{1 - v^2} \Delta T$$

Setter inn for v^2 og får til slutt

$$\Delta T' = \sqrt{1 - 2gr} \Delta T$$

18) Akcelerert frame og gravitasjonsfelt
er samme greie, derfor uttrykket vi

$$g = \frac{GM}{r^2} \quad (\text{Equivalensprinsippet})$$

Setter inn i likning fra 17) og får

$$\Delta T' = \sqrt{1 - \frac{2GM}{r}} \Delta T$$
