

## Rozpad intermediálního bosonu $Z$

Uvažujme reálné vektorové pole  $A^\mu$  o hmotnosti  $M$ , jehož interakce s Diracovým fermionem  $\psi$  o hmotnosti  $m$  je popsána interakčním lagrangiánem

$$\mathcal{L}_I = \bar{\psi} \gamma_\mu (a + b \gamma_5) \psi A^\mu.$$

(i) Spočtěte v nejnižším řádu poruchové teorie rozpadovou šířku nepolarizovaného vektorového bosonu. Mělo by vám vyjít

$$\Gamma = \frac{1}{12\pi} \sqrt{M^2 - 4m^2} \left[ (a^2 + b^2) + \frac{2m^2}{M^2} (a^2 - 2b^2) \right].$$

(ii) Interakce intermediálního vektorového bosonu  $Z$  ve standardním modelu jsou námi uvažovaného typu. Odpovídající parametry plynou z lagrangiánu standardního modelu a nabývají hodnot

$a = \frac{g}{4 \cos \theta_W}$	$b = -\frac{g}{4 \cos \theta_W}$	pro neutrina $\nu_e, \nu_\mu, \nu_\tau$ ,
$a = \frac{g}{4 \cos \theta_W} (-1 + 4 \sin^2 \theta_W)$	$b = +\frac{g}{4 \cos \theta_W}$	pro nabité leptony $e, \mu, \tau$ ,
$a = \frac{g}{4 \cos \theta_W} (1 - \frac{8}{3} \sin^2 \theta_W)$	$b = -\frac{g}{4 \cos \theta_W}$	pro horní kvarky $u, c, t$ ,
$a = \frac{g}{4 \cos \theta_W} (-1 + \frac{4}{3} \sin^2 \theta_W)$	$b = +\frac{g}{4 \cos \theta_W}$	pro dolní kvarky $d, s, b$ .

Zde  $g \doteq 0.65$  je vazbová konstanta slabé interakce, velikost Weinbergova úhlu  $\theta_W$  je určena vztahem  $\sin^2 \theta_W \doteq 0.231$ . Spočtěte celkovou rozpadovou šířku  $Z$  bosonu, víte-li, že jeho hmotnost je  $M_Z \doteq 91.2 \text{ GeV}$ .

**Návod:** Nezapomeňte, že  $t$  kvark je těžší než  $Z$  boson. Hmoty ostatních fermionů standardního modelu jsou tak malé, že je lze v prvním přiblžení zanedbat. Každý z kvarků se vyskytuje ve třech barevných kopiích  $r, g, b$ , jejichž slabé interakce jsou identické. Rozpadová šířka by vám měla vyjít blízko experimentální hodnotě  $\Gamma_Z \doteq 2.5 \text{ GeV}$ .