Asymptotic safety and Higgs Portal Models

# $\underline{\text{Jan H. Kwapisz}^{1,2}}, \, \underbrace{\text{Frederic Grabowski}^2, \, \text{Krzysztof A.}}_{\text{Meissner }^1}$

 <sup>1</sup> Faculty of Physics University of Warsaw
 <sup>2</sup> Faculty of Mathematics, Informatics and Mechanics University of Warsaw

> 29 November 2018 Higgs couplings Conference

Renormalisation group equations

The renormalisation group equations are:

$$k\frac{\partial g_i(k)}{\partial k} = \beta_i\left(\{g_i(k)\}\right). \tag{1}$$

We can have:

• Landau pole:  $g \to \infty$  for some  $\mu_0$ ,

• 
$$g \to \infty$$
 for  $\mu \to \infty$ ,

•  $\forall_i \beta_i (\{g_i\}) = 0$ , then RGE has a fixed point  $g^*$ .

# Asymptotic safety

If for all the couplings:  $g^* = 0$  we call the theory asymptotically free, otherwise if  $g^* \neq 0$  we call the theory asymptotically safe. Fixed point for a given coupling can be:

- repulsive
- attractive

For repulsive fixed point there is only one IR value of a parameter, which will result in asymptotic safe theory!

A B K A B K

Standard Model with gravitational corrections

For the Standard Model beta one can calculate the gravitational corrections:

$$\beta(g_j) = \beta_{SM}(g_j) + \beta_{grav}(g_j, k), \qquad (2)$$

where due to universal nature of gravitational interactions the  $\beta_{grav}$  are given by:

$$\beta_{grav}(g_j, k) = \frac{a_j k^2}{M_P^2 + 2\xi k^2} g_j,$$
(3)

< 日 > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

with  $\xi \approx 0.024$ . The  $a_j$  are unknown parameters, however they can be calculated. Then depending of a sign of  $a_j$  we have repelling/attracting fixed point.

# Standard Model with gravitational corrections: Higgs mass

The Higgs mass (self coupling) was calculated by Mikhail Shaposhnikov and Christof Wetterlich as 126 GeV two years before the detection.

# Higgs portal Models

• Sterile complex (real) scalar  $\phi$  coupled to SU(2) doublet:

$$\mathcal{L}_{scalar} = (D_{\mu}H)^{\dagger}(D^{\mu}H) + (\partial_{\mu}\phi^{\star}\partial^{\mu}\phi) - V(H,\phi).$$
(4)

$$V(H,\phi) = -m_1^2 H^{\dagger} H - m_2^2 \phi^* \phi + \lambda_1 (H^{\dagger} H)^2 + \lambda_2 (\phi^* \phi)^2 + 2\lambda_3 (H^{\dagger} H) \phi^* \phi.$$
(5)

• Higgs particle combined from two mass states:

$$m_1^2 = \lambda_1 v_H^2 + \lambda_3 v_{\phi}^2, \qquad m_2^2 = \lambda_3 v_H^2 + \lambda_2 v_{\phi}^2.$$
 (6)

Conformal Standard Model also includes right handed neutrinos coupled to  $\phi$  with the coupling  $y_M$ :

$$\mathcal{L} \ni \frac{1}{2} Y_{ji}^M \phi N^{j\alpha} N_{\alpha}^i, \tag{7}$$

where  $Y_{ij}^M = y_M$ .

#### The running of couplings

We run following couplings:  $g_1, g_2, g_3, y_t, \lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, y_M$ . The CSM beta functions are:

$$\hat{\beta}_{y_M} = \frac{5}{2} y_M^3, 
\hat{\beta}_{\lambda_1} = \hat{\beta}_{\lambda_1}^{SM} + 4\lambda_3^2 
\hat{\beta}_{\lambda_2} = \left(20\lambda_2^2 + 8\lambda_3^2 + 6\lambda_2 y_M^2 - 3y_M^4\right), 
\hat{\beta}_{\lambda_3} = \frac{1}{2}\lambda_3 \left[24\lambda_1 + 16\lambda_2 + 16\lambda_3 - \left(9g_2^2 + 3g_1^2\right) + 6y_M^2 + 12y_t^2\right].$$
(8)

We impose two conditions:

• absence of Landau poles

• 
$$\lambda_1(\mu) > 0$$
,  $\lambda_2(\mu) > 0$   $\lambda_3(\mu) > -\sqrt{\lambda_2(\mu)\lambda_1(\mu)}$ .

#### Coefficient: $a_{\lambda_3} = +3$

For  $a_{\lambda_3} = +3$ , we get that:  $\lambda_3 = 0$ . So SM and  $\phi$  decouple.



Figure:  $\lambda_2$  dependence on  $y_M$ 

3 × 4 3 ×

### Coefficient: $a_{\lambda_3} = -3$

For  $a_{\lambda_3} = -3$ , we get:  $\lambda_3 \in (-0.05, 0.15), \lambda_2 \in (0, 0.25)$ . If we assume the following conditions:

- $m_2 > 2m_1$ ,
- $|\tan\beta| < 0.35$

Then, with the tree level relations:

$$m_1^2 = \lambda_1 v_H^2 + \lambda_3 v_\phi^2, \tag{9}$$

$$m_2^2 = \lambda_2 v_\phi^2 + \lambda_3 v_H^2, \tag{10}$$

we are able to constrain the second scalar mass as:

$$270 \text{ GeV} < m_2 < 328 \text{ GeV}. \tag{11}$$

We can also constraint the neutrino mass with the leptogenesis condition ( $M_N > y_M v_{\phi}/\sqrt{2}$ ):

$$M_N = 683 \pm 83 \text{ GeV}$$
 (12)

# Summary and further work

Take home message:

- Standard Model supplemented by the gravitational corrections can be a fundamental theory, yet not a complete one
- Applying the gravitational corrections can give the quantitive predictions for new particles

Further work:

- The remaining  $a_i$ 's have to be calculated
- The (higher)-loop corrections have to be taken into account

< 回 > < 回 > < 回 > <

#### Thank you for your attention

#### Talk based on article: arxiv.org/abs/1810.08461 To contact me use my mail: jkwapisz@fuw.edu.pl

Manifold of allowed couplings,  $a_{\lambda_2} = a_{\lambda_2} = -3$ 



Figure:  $\lambda_2, \lambda_3$  dependence on  $y_M$ 

### Higgs self coupling dependence



Figure:  $\lambda_1$  dependence on  $\lambda_2, \lambda_3, y_M$ 

#### LHC constraints

One can parametrize the discrepancies from SM as:

$$\tan \beta = \frac{\lambda_0 - \lambda_1}{\lambda_3} \frac{v_H}{v_\phi}.$$
 (13)

A B K A B K

We assume that its value is restricted by  $|\tan \beta| < 0.35$ .