1 eQCD程序及2+1味扩展

1.1 eQCD跑动的流:

eQCD程序中考虑的流方程变量:

$$U_k(\rho), h_k, Z_{\phi,k}, Z_{\psi,k}, Z_{A,k}, g_{\bar{l}Al}, g_{AAA}, g_{\bar{s}As}, c, \kappa \tag{1}$$

其中 $\rho = \sigma^2/2$,此外,还有

$$Z_{\phi}(p=0) \tag{2}$$

用来确定介子的pole 质量用。

注:程序中跑动的是重整化后的物理量,重正化系数只通过 η 耦合进其它物理量。 扩展到2+1味:

$$U_{k}(\rho_{1}, \rho_{2}), h_{l,k}, h_{s,k}, Z_{\pi,k}, Z_{K,k}, Z_{l,k}, Z_{s,k}, Z_{A,k}, g_{\bar{l}Al}, g_{AAA}, g_{\bar{s}As}, j_{l}, j_{s}, c_{k}(t' \text{ Hooft term}), \sigma_{l,0}, \sigma_{s,0}$$
 (3)

其中 $\rho_1 = \frac{1}{2}(\sigma_l^2 + \sigma_s^2), \rho_2 = \frac{1}{24}(\sigma_l^2 - 2\sigma_s^2)^2$, 这里我们先做近似:

$$h_{l,k} = h_{s,k} = h_k$$

$$Z_{\pi,k} = Z_{K,k} = Z_{\phi,k}$$

$$Z_{l,k} = Z_{s,k} = Z_{\psi,k}$$

$$(4)$$

此外,我们暂时还做如下近似:

- 1. $c_k = 0$;
- 2. 流方程中我们暂时只考虑 π 和 σ 介子。但其质量依然按照2+1味低能有效模型方式计算。

1.2 初始条件:

(此部分对应程序initial.f90)

我们取 $\Lambda = 20$ GeV,介子场势的初始条件:

$$U_{\Lambda} = v\rho - c\sigma \tag{5}$$

2

这样

$$\sigma_0 = c/\nu \quad \kappa_0 = \frac{1}{2}\sigma_0^2 \tag{6}$$

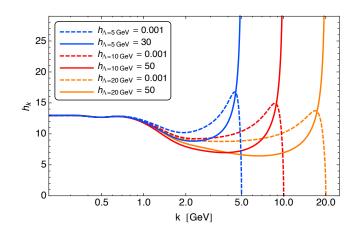
扩展到2+1味:

$$U_{\Lambda} = \nu \rho_1 - j_l \sigma_l - j_s \sigma_s \tag{7}$$

$$\sigma_{l,0} = jl/v \quad \sigma_{s,0} = js/v \tag{8}$$

其它参量初始条件:

1. $h_{\Lambda} = 1$, 任意选取,不影响最终结果?



Jens Braun, Leonard Fister, Jan M. Pawlowski, Fabian Rennecke; arXiv:1412.1045

- 2. $Z_{\Phi,\Lambda} = 1,\Phi$ 表示所有的场。
- 3. $g_{\bar{l}Al,\Lambda}=g_{AAA,\Lambda}=g_{\bar{s}As,\Lambda}=g, g=\sqrt{4\pilpha_{s,\Lambda}}$,程序这里取 $lpha_{s,\Lambda}=0.235$ 。

1.3 流方程:

(此部分主要对应程序derivs.f90。相关的程序有thresholdfunc.f90 (计算阈值函数); fun.f90, nfdx_com.f90, nfdx.f90 (计算分布函数); IRenhan.f90 (考虑红外增强)。以及数值计算方面程序:odeint.f90(求解微分方程的), GAULEG.f90(高斯法计算积分的))

按顺序计算如下物理量:

1. 参数传入。注: $g = g_{\bar{q}Aq}$ 。

2. 计算介子和夸克的曲率质量,通过:

$$\bar{m}_{\pi}^{2} = \frac{U_{k}'(\rho)}{k^{2}Z_{\phi,k}}, \quad \bar{m}_{\sigma}^{2} = \frac{U_{k}'(\rho) + 2\rho U_{k}''(\rho)}{k^{2}Z_{\phi,k}}, \quad \bar{m}_{q}^{2} = \frac{h_{k}^{2}\rho}{2k^{2}Z_{q,k}^{2}}$$
(9)

以及介计算了子和夸克质量关于ρ的各阶导数。

对于奇异夸克,程序中暂时做了 $m_s = m_l + 120[MeV]$ 的近似。

扩展到2+1味:介子质量,轻、奇异夸克的质量将完全由 $U(\rho_1,\rho_2)$ 和 h,σ_l,σ_s 给出。暂时只考虑 π 和 σ 介子。

注:为了数值稳定,程序中做了 $m_{\pi} \neq m_{\sigma}$ 的处理。

3. 计算胶子,正反奇异夸克,正反轻夸克,以及 π 和 σ 介子的分布函数,以及分布函数关于x的偏导。x指的是 $E_{\Phi}\pm\mu$,其中 E_{Φ} 是 Φ 场的能量。

正反夸克的分布函数替换成Polyakov扩展的费米子分布。

- 4. 拥有了质量和分布函数,原则上文章附录N的阈值函数都可以进行计算了,它们主要在thresholdfunc.f90 进行计算并通过common传回derivs.f90。在下面的步骤中,它们需要计算时,调用thresholdfunc.f90即可。故不再详述。
- 5. 导入参数化的0温的胶子和鬼场的反常量纲: η^{QCD}_{A,vac} (etaAT0) (fun.f90/etaA_unqQCD_T0_fun) 和etacT0 (fun.f90/etac_YM_T0_fun)
- 6. 计算 η_{ϕ} (etaphi): 这里 $\eta_{\phi}(p_0=0;|\vec{p}|=k)$ 。利用文中附录式(I2) 以及附录式(J1)联合求解出来。

$$\partial_t = -1 = \tilde{\partial}_t \left(- - - - \frac{1}{2} \right)$$

这里面式(I2)有一个关于dx和 $d\cos(\theta)$ 的二重积分需要提前计算一下。

此外, $\mathscr{BB}_{(2,2)}$ 项前面有个因子 $\bar{\rho}_k\bar{V}_k''$,是 $\pi\pi\sigma$ 相互作用顶点,推广到2+1味应作相应替换。

7. 计算 η_{ψ} (etapsi),可以用图表示:

$$\partial_t \longrightarrow ^{-1} = \tilde{\partial}_t \left(\underbrace{^{0000}}_{} + \underbrace{^{0000}}_{} \right)$$

4

具体表达式为附录式(J1)。

注:这里和上一步里面的 η_A 都用的是0温结果(etaAT0)。

注:这里对真空部分的费米子外动量做了修正 $P_{0.ex}(p0c)$ 。

8. 计算*η_A*(etaA):

$$\partial_t \operatorname{roomson}^{-1} = \tilde{\partial}_t \left(\operatorname{rootson} - \frac{1}{2} \left(\operatorname{rootson} - \operatorname{rootson} - \operatorname{rootson} \right) \right)$$

$$\eta_A = \eta_{A,\text{vac}}^{\text{QCD}} + \Delta \eta_A^{\text{glue}} + \Delta \eta_A^{q} \tag{10}$$

其中: $\eta_{A,\text{vac}}^{\text{QCD}}$ 为先前参数引入的。它实际上是一个2味的信息,即 $\eta_{A,\text{vac}}^{\text{QCD}}|_{N_f=2}$,扩展到2+1味,需要论文中式(102):

$$\eta_{A,\text{vac}}^{\text{QCD}} = \eta_{A,\text{vac}}^{\text{QCD}} \Big|_{N_f=2} + \eta_{A,\text{vac}}^{s}$$
(11)

第三项 $\Delta\eta_A^q$ 包含轻夸克圈和奇异夸克圈的贡献,由附录式(H1,H2)计算。附录式(H1) 也有一个关于dx 和 $d\cos(\theta)$ 的二重积分需要提前计算。

程序中把奇异夸克有限温和0温的贡献放一起了:

 $\Delta\eta_A^{\mathrm{glue}}$ 通过引入质量屏蔽(IRenhan.f90/massAScreen)来修正。

9. 计算 $\partial_t g_{A^3}$ (dtg3A), $\partial_t g_{\bar{q}Aq}$ (dtg), $\partial_t g_{\bar{q}_s Aq_s}$ (dtg_qbAq_s)。 用图表示:

首先考虑计算轻夸克胶子顶点 $\partial_t g_{\bar{q}Aq}$ (dtg),它具体计算可参考附录M:

$$\partial_{t}g_{\bar{l}Al} = \left(\frac{1}{2}\eta_{A} + \eta_{q}\right)g_{\bar{l}Al} + \left(\frac{N_{f}}{\text{Flow}}_{(\bar{l}Al)}^{(3),A} + \overline{\text{Flow}}_{(\bar{q}Aq)}^{(3),\phi}\right)\Big|_{N_{f}=2}.$$
(12)

式中的 $\overline{\mathrm{Flow}}_{(\bar{l}Al)}^{(3),A}$ (胶子贡献)和 $\overline{\mathrm{Flow}}_{(\bar{q}Aq)}^{(3),\phi}$ (介子贡献)由式(M2,M3)给出。

奇异夸克胶子顶点:对于奇异夸克,由于没有引入对应组成的奇异介子如(K, κ),所以只需要考虑胶子部分的贡献:

$$\partial_t g_{\bar{s}As} = \left(\frac{1}{2}\eta_A + \eta_q\right) g_{\bar{s}As} + \overline{\text{Flow}}_{(\bar{s}As)}^{(3),A} \tag{13}$$

论文中的公式C2。 $\overline{Flow}_{(\bar{s}As)}^{(3),A}$ 仍然由式(M2)计算。

2+1味扩展时,奇异介子引入后这部分应作相应调整。

最后计算 $\partial_t g_{A^3}$ (dtg3A),它分成有限温部分和0温部分

$$\partial_t g_{A^3} = \partial_t g_{A^3 vac} + \partial_t \Delta g_{A^3} \tag{14}$$

而且有限温部分采取近似:

$$\partial_t \Delta g_{A^3} = \partial_t \Delta g_{\bar{a}Aa} \tag{15}$$

0温贡献由Jens Braun, Leonard Fister, Jan M. Pawlowski, Fabian Rennecke; arXiv:1412.1045的公式(67)给出。其中的鬼胶子顶点: $g_{\bar{c}Ac} = g_{\bar{q}Aq}(gccA=g)$,鬼场传播子的反常量纲由0温结果近似。

问: 0温贡献不也是温度依赖了吗?(gccA=g)

注:轻夸克胶子顶点程序前面系数 N_f 应该去掉。程序是对的。

 $dtg = ((etaA + 2*etapsi)*g)/2.+dtg_gluon+dtg_meson$

问: (dtg_gluon_T)=(dtg_gluon)?

注: 红外增强(IRenhan.f90/IRenha):

$$\partial_t \bar{g}_{\bar{q}Aq} \to \bar{g}_{\bar{q}Aq} \, \partial_t \varsigma_{a,b}(k) + \varsigma_{a,b}(k) \partial_t \bar{g}_{\bar{q}Aq} \,,$$
 (16)

这里有个手动引入的参数a(IRstrength) = 0.034来调节组分夸克质量。

6

10. 计算动力学强子化Å(dtA)方程:

$$\dot{\bar{A}} = -\frac{1}{\bar{h}} \overline{\text{Flow}}_{(\bar{q}\tau q)(\bar{q}\tau q)}^{(4)}. \tag{17}$$

四费米子的流 $\overline{\mathrm{Flow}}^{(4)}_{(ar{q}\tau q)(ar{q} au q)}$ (程序中 $\mathrm{dtlam}4$)可通过下图计算

$$\partial_t = \tilde{\partial}_t \left(- \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) - \left(\frac{\partial}{\partial$$

目前,我们忽略了介子胶子混合的情况,也就是忽略掉最后一行。

图第一行的交换胶子 $\overline{\mathrm{Flow}}_{(\overline{q}q)(\overline{q}q)}^{(4),A}$ (dtlam4_gluon)文章附录的公式(L1)计算。

图第二行的交换介子 $\overline{\mathrm{Flow}}_{(\bar{q}q)(\bar{q}q)}^{(4),\phi}$ (dtlambdaSigmaPion)文章附录的公式(L2)计算。

11. 计算 $\partial_t \bar{h}(dhdt)$,

$$\partial_t \bar{h} = \left(\frac{1}{2}\eta_{\phi} + \eta_q\right) \bar{h} - \bar{m}_{\pi}^2 \dot{\bar{A}} + \frac{1}{\bar{\sigma}} \operatorname{Re} \overline{\operatorname{Flow}}_{\bar{q}\tau^0 q}^{(2)}$$
(18)

 $\overline{\text{Flow}}_{q\tau^0q}^{(2)}$ 对应表达式见附录(K1),图为:

$$\partial_t \longrightarrow ^{-1} = \tilde{\partial}_t \left(\underbrace{}^{\bullet \bullet \bullet \bullet \bullet} + \underbrace{}^{\bullet} \right)$$

当然也可以用下式来计算:

$$\partial_t \bar{h} = \left(\frac{1}{2}\eta_{\phi} + \eta_q\right) \bar{h} - \bar{m}_{\pi}^2 \dot{\bar{A}} + \overline{\text{Flow}}_{(\bar{q}\tau q)\pi}^{(3)} \tag{19}$$

 $\overline{\text{Flow}}_{(\bar{q}\tau q)\pi}^{(3)}$ 图表示出来:

问: $\bar{m}_{\pi}^2 \sim U_k'(\rho)/k^2$, 这里实际上是不是 $U_k'(\rho)/k^2$?

$$\partial_t \hspace{2cm} = \hspace{2cm} \tilde{\partial}_t \bigg(- \hspace{2cm} \bigg) \hspace{2cm} - \hspace{2cm} \bigg)$$

12. 利用已知的 η_{ϕ} , η_{ψ} , η_{A} , 通过

$$\eta_{\Phi,k} = -\frac{\partial_t Z_{\Phi,k}}{Z_{\Phi,k}} \tag{20}$$

计算 $Z_{\phi}, Z_{\psi}, Z_{A}$ 的流方程。

13. 计算介子势 $U_k(\rho)$ 的流方程:

$$\partial_t U_k(\rho) = \frac{k^4}{4\pi^2} \left\{ 3l_0^B(m_{\pi,k}, \eta_{\phi,k}; T) + l_0^B(m_{\sigma,k}, \eta_{\phi,k}; T) - 4N_c N_f l_0^F(m_{q,k}, \eta_{q,k}; T, \mu) \right\}$$
(21)

及流方程两侧关于ho的各阶导数。 $l_0^{B/F}$ 是阈值函数。

扩展到2+1味:

$$\partial_t U_k(\rho_1, \rho_2) = \frac{k^4}{4\pi^2} \{ 3l_0^B(m_{\pi,k}, \eta_{\phi,k}; T) + l_0^B(m_{\sigma,k}, \eta_{\phi,k}; T) - 4N_c(2l_0^F(m_{l,k}, \eta_{q,k}; T, \mu) + l_0^F(m_{s,k}, \eta_{q,k}; T, \mu)) \}$$
(22)

及流方程两侧关于 ρ_1, ρ_2 的各阶导数。

14. 计算 $U_k(\rho)$ 的泰勒展开系数以及展开点的流方程。这部分计算与QM模型的物理点展开相同。 并将所有计算的流方程传给dydx。

1.4 其它程序:

- 1. 主程序eQCD.f90主要控制温度,化学势(输入)和各个物理量的输出。总的控制整个程序。
- 2. chebft.f90是用来计算涨落的。
- 3. selfEQ.f90, PolyakovEq.f90, dtVdiff1.f90以及eta.f90 和数值计算的newt.f90(牛顿法求最小值), intLin.f90(计算插值),GAULEG.f90(高斯法计算积分的)都是用来自洽的求解*Polyakov*圈的:

$$\frac{\partial V_{total}}{\partial L} = \frac{\partial V_{total}}{\partial \bar{L}} = 0 \tag{23}$$

- 4. FRG.f90给出流方程结构和红外、紫外的取值,并串联起初始条件,微分方程和物理值计算。
- 5. phypoint.f90计算红外处各个物理量。这些量最终一层层传递给主程序。