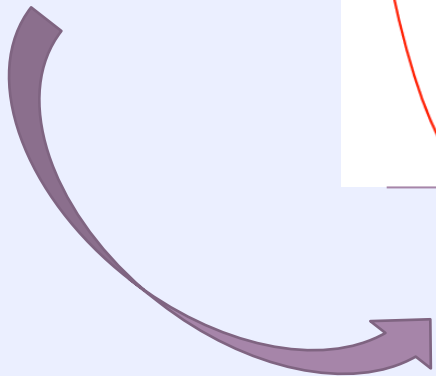
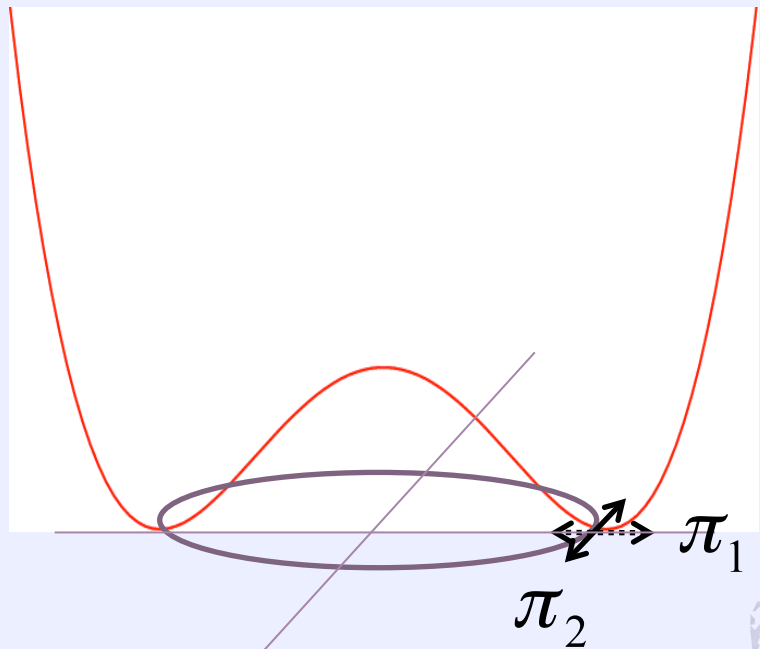
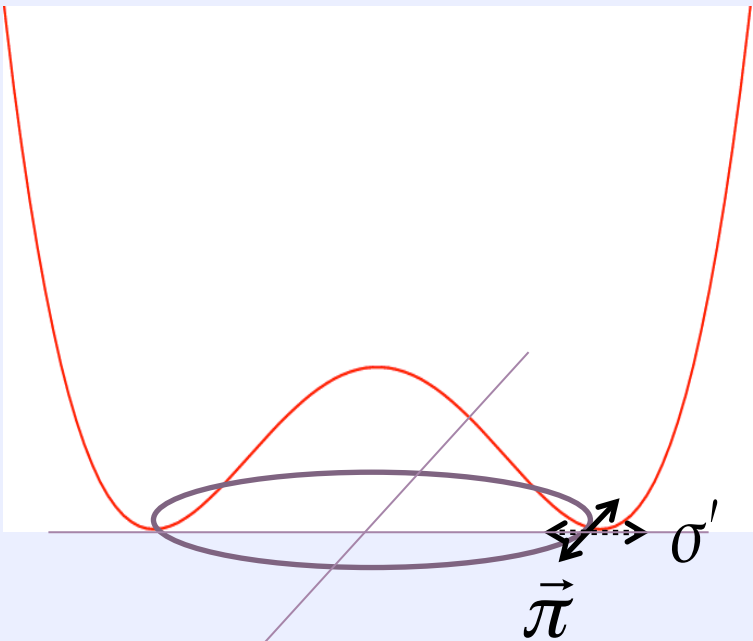


有限アイソスピン化学ポテンシャルの
もとでのクォーク・反クォーク対凝縮

福岡教育大学
松崎昌之

- ◆ 有限アイソスピン化学ポテンシャル ($\mu_I = \mu_u - \mu_d$) --- ($\mu_B = \mu_u + \mu_d = 0$ のとき) 格子QCDシミュレーション可能 → 有限 μ_B への示唆
- ◆ パイ中間子凝縮 --- カイラル対称性の破れに伴って軽く (約140MeV) なったパイ中間子のうち1つがアイソスピン対称性の破れに伴ってゼロ質量に

(Campbell et al., PRD, 1975 など)



- ◆ **パイ中間子凝縮** → 高 μ_I では Cooper 対 (Son and Stephanov, PRL, 2001; Abuki et al., PRD, 2009 など)
- ◆ **運動量依存相互作用** → Cooper 対の広がり
 - ・核子-中間子系 (核子対相関): Tanigawa and M.M., PTP, 1999; 学会誌, 2000 など
 - ・クォーク-グルーオン系 (カラー超伝導): M.M., PRD, 2000; 数理科学, 2001

Present study:

運動量依存クォーク間相互作用として

線形シグマ模型 (集団的 $q-\bar{q}$ 対である



シグマ、パイ中間子交換)を採用

アイソスピン化学ポテンシャルの効果

well studied

(He, Jin, and Zhuang, PRD, 2005 など)

$$\mathcal{L} = : \mathcal{L}_q + \mathcal{L}_M + \mathcal{L}_{\text{couple}} :$$

線形シグマ模型 with μ_I (アイソスピン空間での回転系で)

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_M = & \frac{1}{2} (\partial_\mu \sigma \partial^\mu \sigma + \partial_\mu \vec{\pi} \cdot \partial^\mu \vec{\pi}) + U(\sigma, \vec{\pi}) \\ & + \mu_I (\pi_1 \dot{\pi}_2 - \pi_2 \dot{\pi}_1) + \frac{\mu_I^2}{2} (\pi_1^2 + \pi_2^2) \end{aligned}$$

$$U(\sigma, \vec{\pi}) = \frac{\lambda^2}{4} (\sigma^2 + \vec{\pi}^2)^2 - \frac{m_0^2}{2} (\sigma^2 + \vec{\pi}^2) - c\sigma$$

$$m_0^2 = \lambda^2 f_\pi^2 - m_\pi^2 \quad (> 0), \quad c = f_\pi m_\pi^2$$

平均場の停留条件

$$\left\{ \begin{array}{l} \langle \sigma \rangle = f_\pi, \quad \langle \pi_i \rangle = 0 \quad \text{for } |\mu_I| < m_\pi \\ \langle \sigma \rangle = \frac{f_\pi m_\pi^2}{\mu_I^2}, \quad \langle \pi \rangle^2 = \frac{\mu_I^2 - m_\pi^2}{\lambda^2} + f_\pi^2 - \langle \sigma \rangle^2 \quad \text{for } |\mu_I| > m_\pi \end{array} \right.$$

(動径方向のみ) 平均場と揺動に分解

$$\sigma = \langle \sigma \rangle + \sigma'$$

$$\pi_{\pm} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\pi_1 \pm i\pi_2) = \frac{1}{\sqrt{2}}\pi \exp(\pm i\theta) = \frac{1}{\sqrt{2}}(\langle \pi \rangle + \pi') \exp(\pm i\theta)$$

→ 揺動の2次で全系(クォーク+中間子)でカレント(角運動量)保存

$$\partial_{\mu} \partial^{\mu} \sigma' + (2\lambda^2 \langle \sigma \rangle^2 + \mu_1^2) \sigma' + 2\lambda^2 \langle \sigma \rangle \langle \pi \rangle \pi' = -G(\bar{q}q)'$$

$$\partial_{\mu} \partial^{\mu} \pi' + 2\lambda^2 \langle \pi \rangle^2 \pi' + 2\lambda^2 \langle \sigma \rangle \langle \pi \rangle \sigma' - 2\mu_1 \langle \pi \rangle \theta = -G(\bar{q}i\gamma^5 \tau_1 q)'$$

$$\langle \pi \rangle \partial_{\mu} \partial^{\mu} \theta = -G(\bar{q}i\gamma^5 \tau_2 q)' \quad \dots \text{NG モード}$$

$$\partial_{\mu} \partial^{\mu} \pi_3' + \mu_1^2 \pi_3' = -G(\bar{q}i\gamma^5 \tau_3 q)'$$

これらを中間子場について解いて...

クォーク・プロパゲーター

$$G_{\alpha\beta}^{ij}(x-x') = -i\langle\tilde{0}|Tq_{\alpha}^i(x)\bar{q}_{\beta}^j(x')|\tilde{0}\rangle$$

の運動方程式

$$\begin{aligned} & (i\cancel{\partial} - m_q + \frac{\mu_I}{2}\gamma^0\tau_3)G(x-x') \\ & = \delta^4(x-x') - iG\langle\tilde{0}|T(\sigma(x) + i\gamma^5\vec{\tau} \cdot \vec{\pi}(x))q(x)\bar{q}(x')|\tilde{0}\rangle \end{aligned}$$

に代入、

一体場(Fock)近似

$$\langle\tilde{0}|T\bar{q}(y)q(y)q(x)\bar{q}(x')|\tilde{0}\rangle \rightarrow \langle\tilde{0}|Tq(x)\bar{q}(y)|\tilde{0}\rangle\langle\tilde{0}|Tq(y)\bar{q}(x')|\tilde{0}\rangle$$

$$= \underline{iG(x-y)}iG(y-x')$$

↓

$$\Sigma(x-y) \quad \text{--- 非局所自己エネルギー}$$

フーリエ変換、アイソスピン分解すると

Gor'kov 方程式

$$\begin{pmatrix} \gamma^0(\omega - h \pm \mu_1/2) + \Sigma^0 \pm \Sigma^3 & -G\langle\pi\rangle i\gamma^5 + \sqrt{2}\Sigma^\mp \\ -G\langle\pi\rangle i\gamma^5 + \sqrt{2}\Sigma^\pm & \gamma^0(\omega - h \mp \mu_1/2) + \Sigma^0 \mp \Sigma^3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} G^0 \pm G^3 \\ \sqrt{2}G^\pm \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

M_q の平面波スピノールで展開し、留数をとると

運動量 k ごとにBogoliubov振幅(固有準粒子モードと d, \bar{d}, \bar{u}, u [複号下の場合]とのオーバーラップ) A, B, iC, iD に対して

$$\begin{pmatrix}
 \omega - E_k - \mu_1/2 - m_1 & -\sigma_1 & -\pi & -\delta \\
 -\sigma_1 & \omega + E_k - \mu_1/2 - \tilde{m}_1 & -\tilde{\delta} & -\tilde{\pi} \\
 -\pi & -\tilde{\delta} & \omega + E_k + \mu_1/2 - \tilde{m}_2 & -\sigma_2 \\
 -\delta & -\tilde{\pi} & -\sigma_2 & \omega - E_k + \mu_1/2 - m_2
 \end{pmatrix}
 \times \begin{pmatrix} A \\ B \\ C \\ D \end{pmatrix} = 0 \tag{1}$$

$$\pi(k) = -i\bar{U}(k)(-G(\pi)i\gamma^5 + \sqrt{2}\Sigma^-)V(k) \tag{1}$$

⋮ クォーク系の(k-dep.)ギャップ --- A-D の関数
⋮ 中間子系の(k-indep.)パイ凝縮

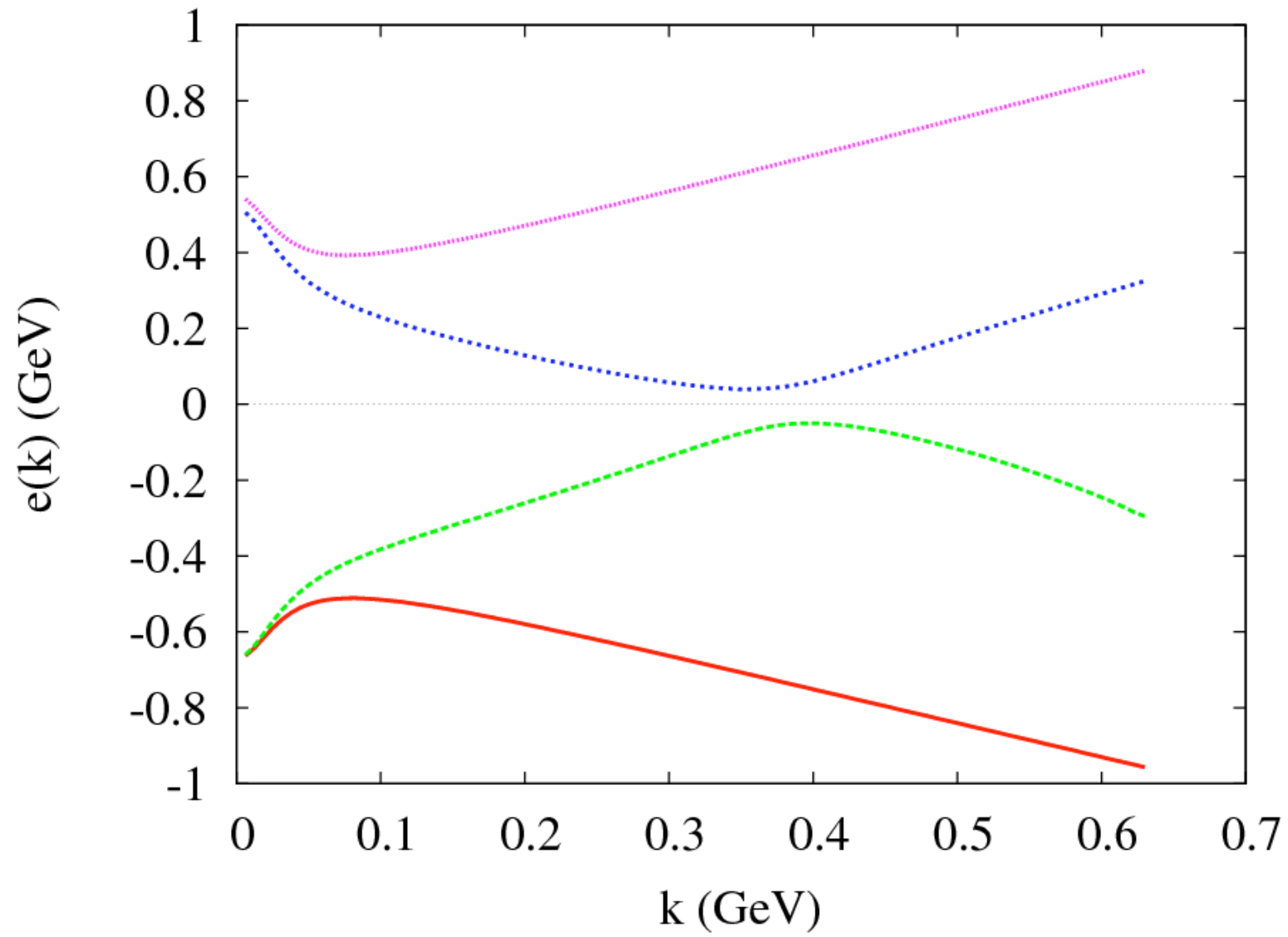
パラメーター

クォーク系: $m_q = 0.0055 \text{ GeV}$, $\Lambda = 0.63 \text{ GeV}$

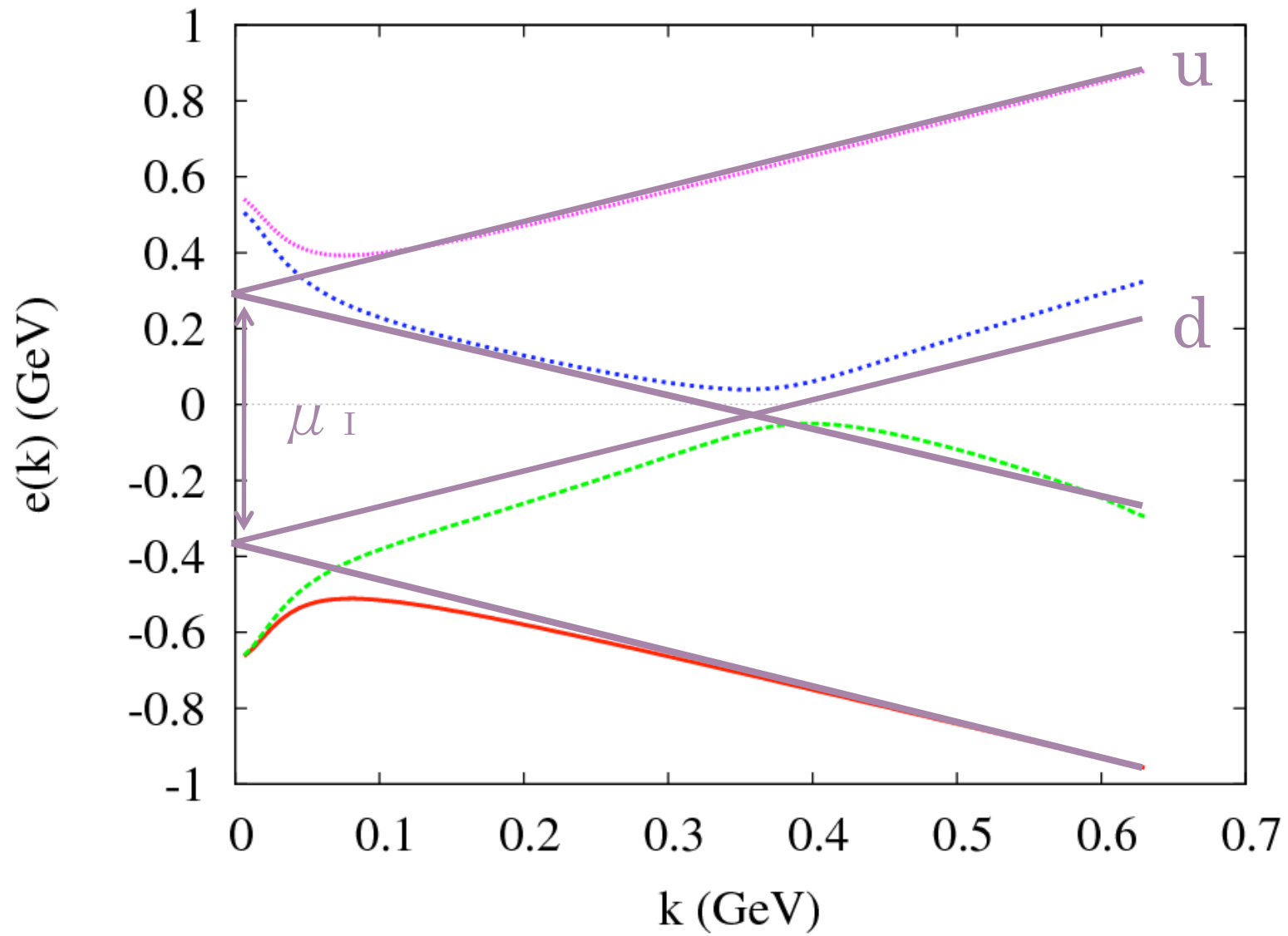
中間子系: $f_\pi = 0.093 \text{ GeV}$, $m_\pi = 0.138 \text{ GeV}$, $\lambda = 4.5$

クォーク-中間子結合: $G = 3.3$

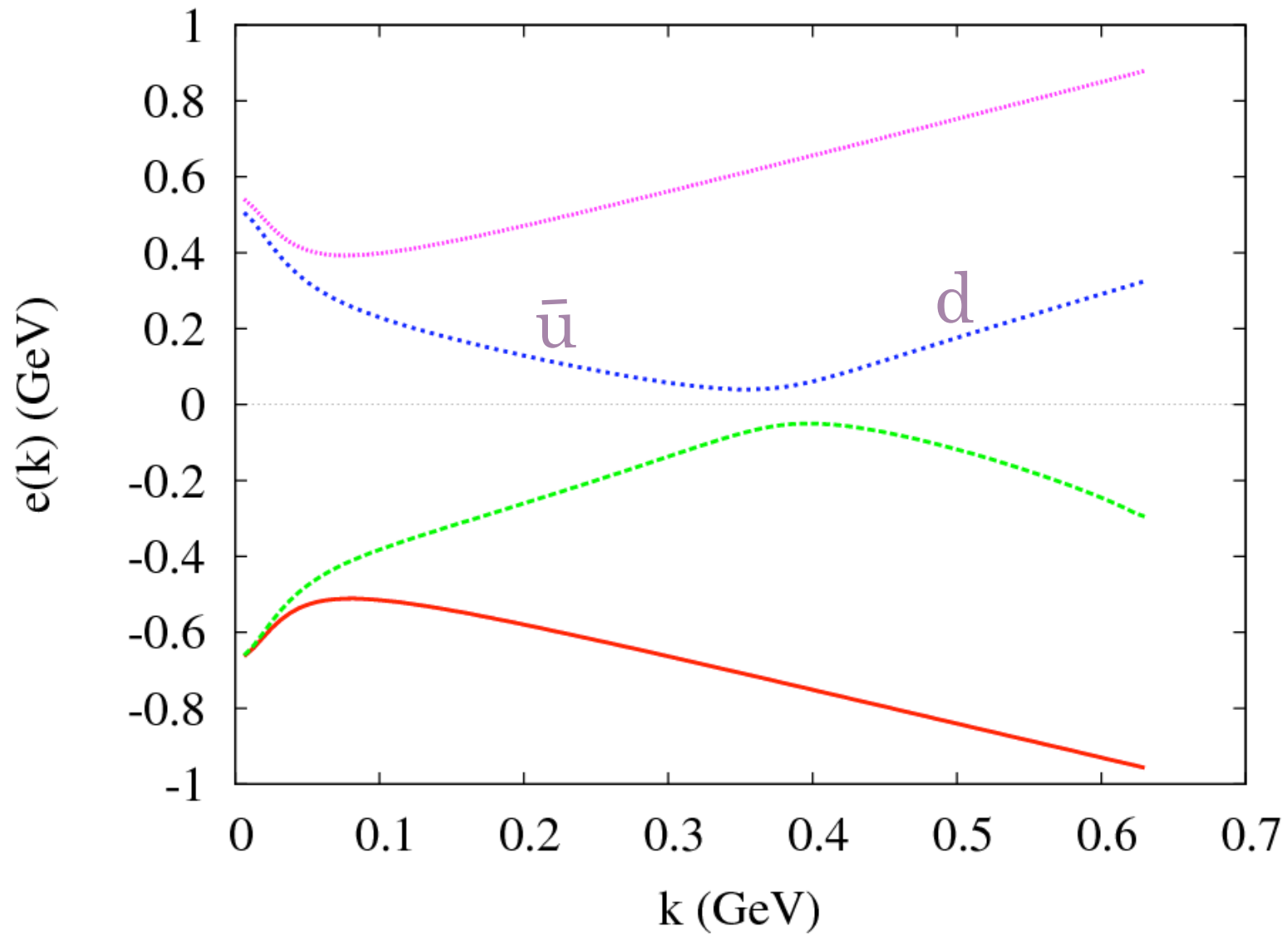
qp energy at $\mu_I = -0.5 \text{ GeV}$

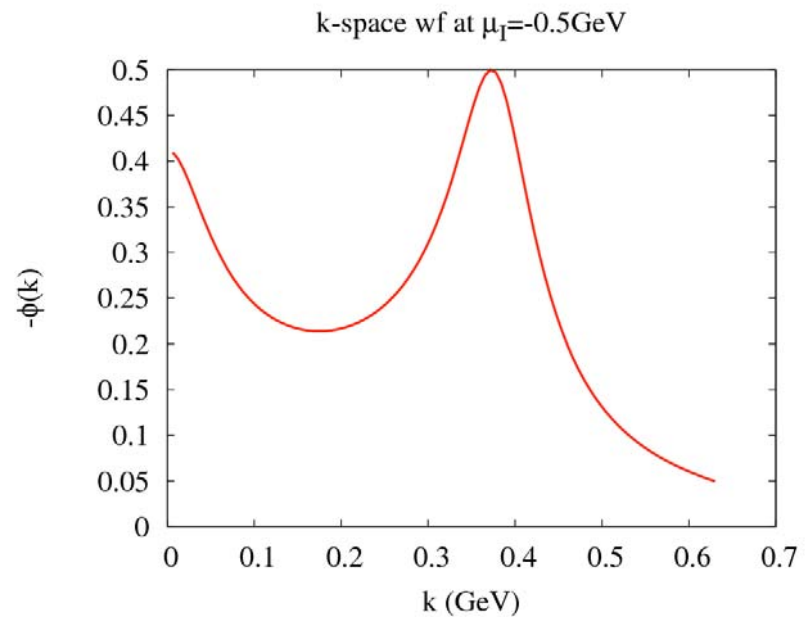
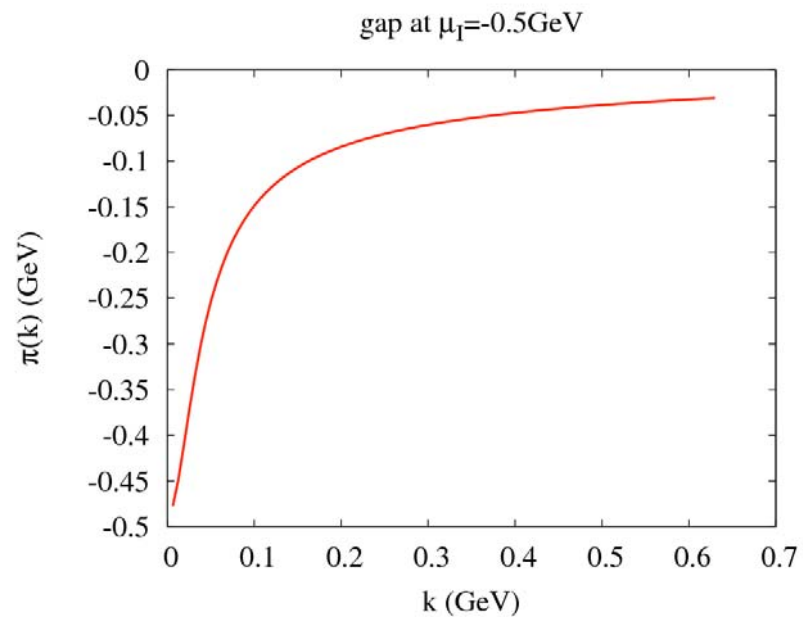
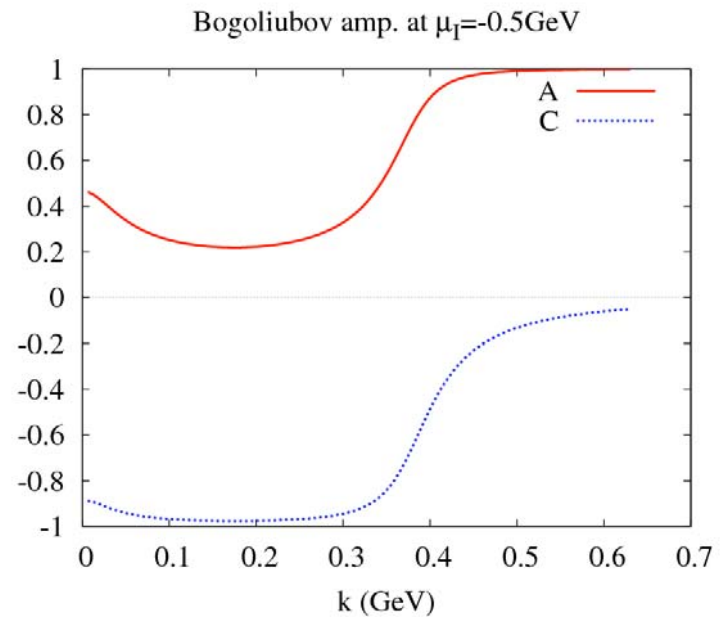
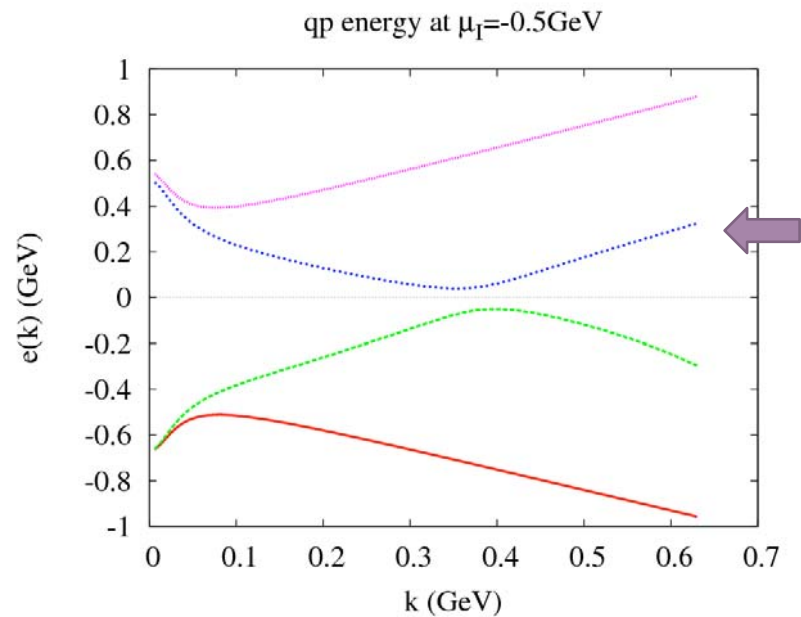


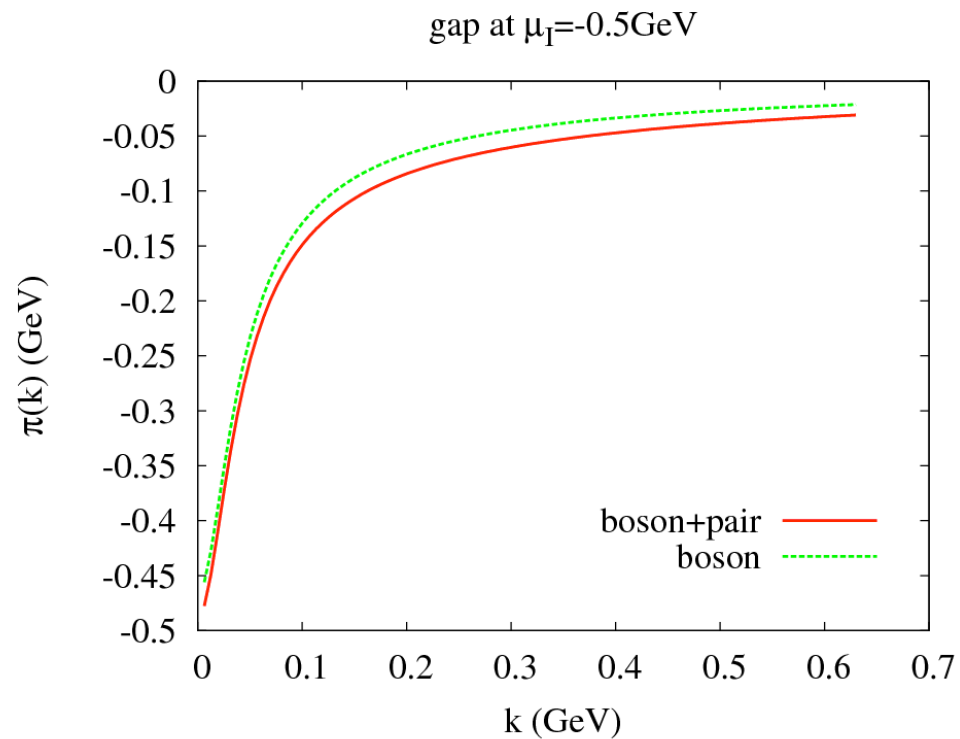
qp energy at $\mu_I = -0.5 \text{ GeV}$



qp energy at $\mu_I = -0.5 \text{ GeV}$





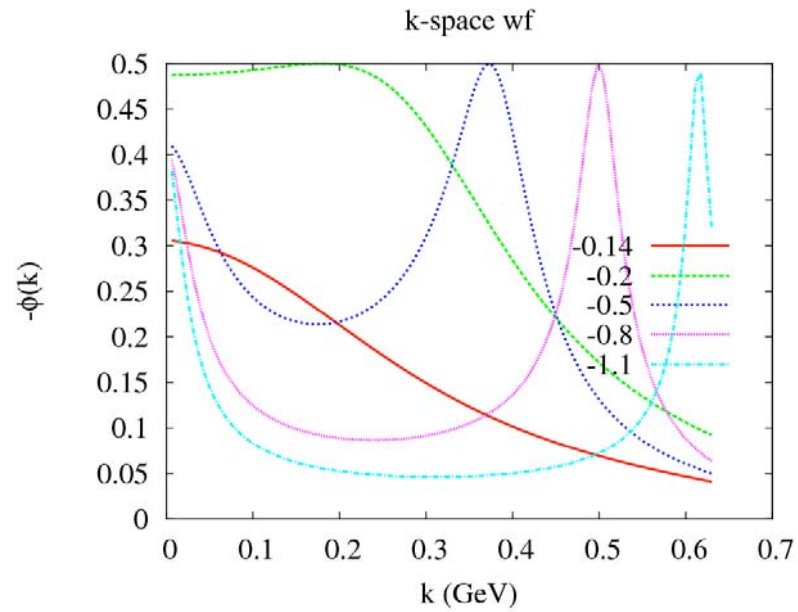


$$\pi(k) = -i\bar{U}(k) \left(\underbrace{-G\langle\pi\rangle i\gamma^5}_{\text{boson}} + \underbrace{\sqrt{2}\Sigma^-}_{\text{pairing}} \right) V(k)$$

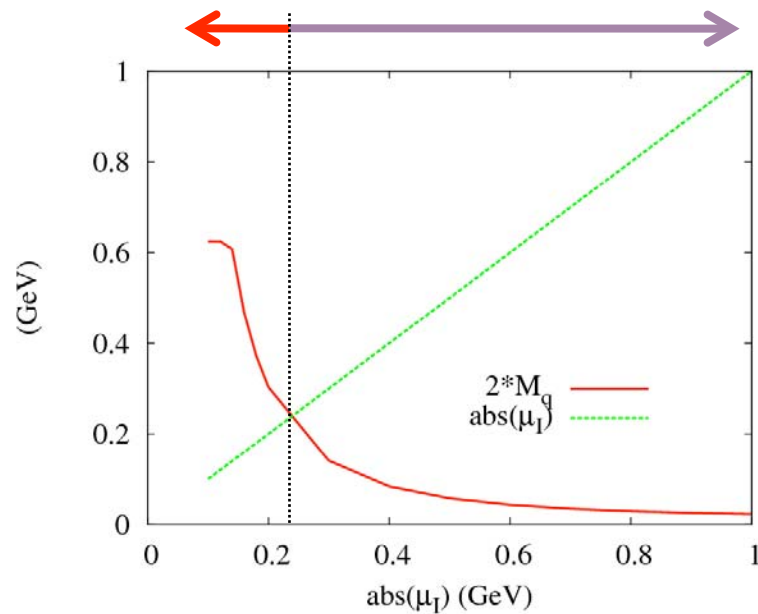
boson

pairing

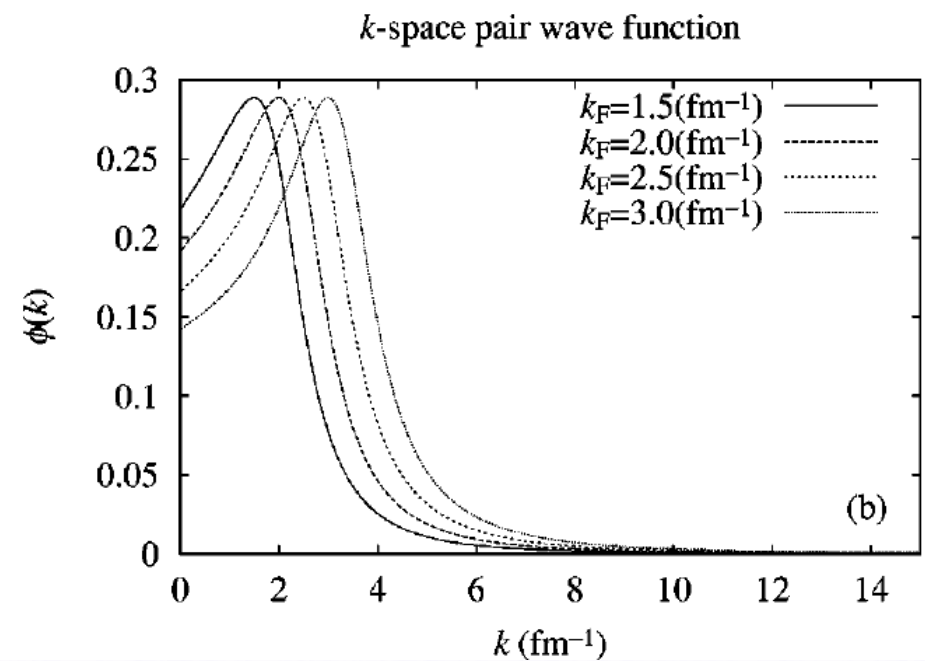
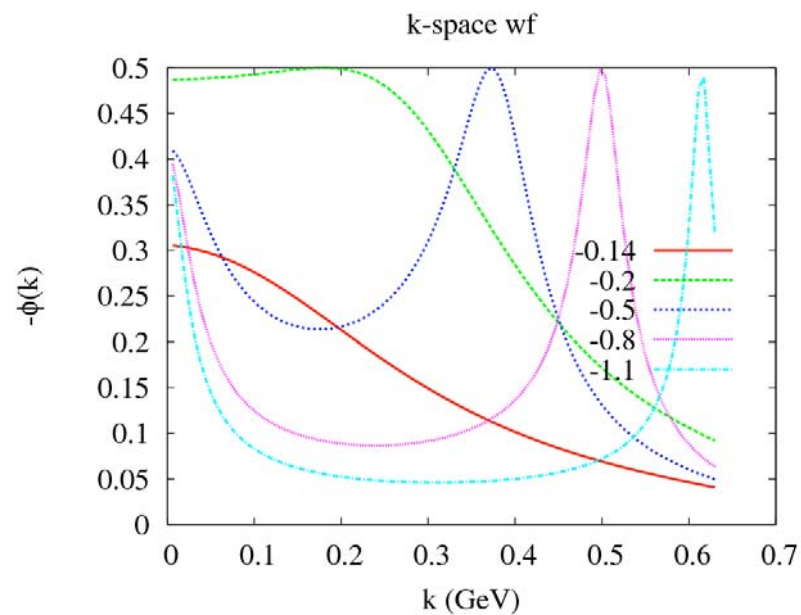
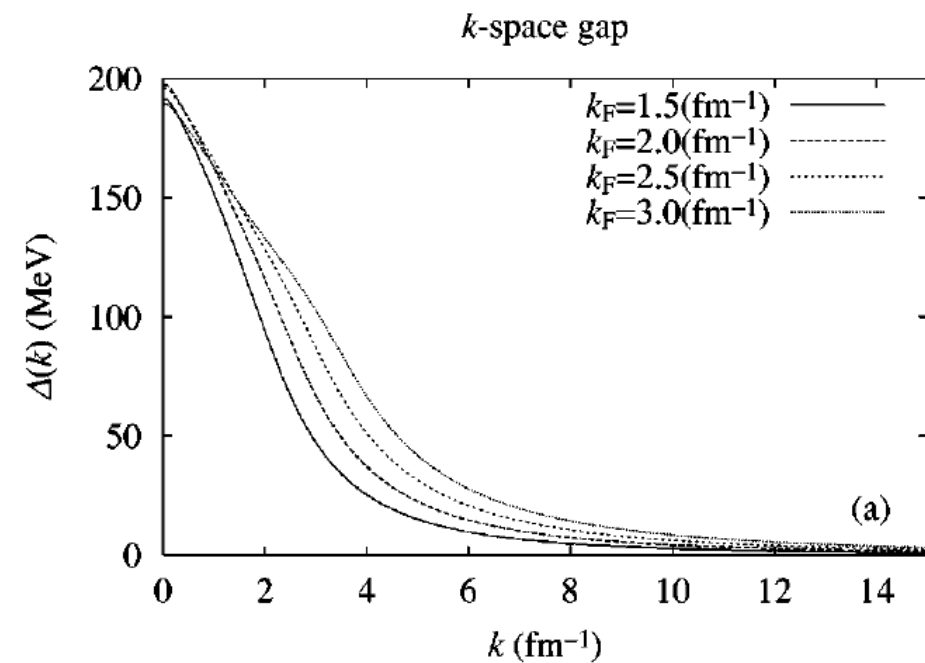
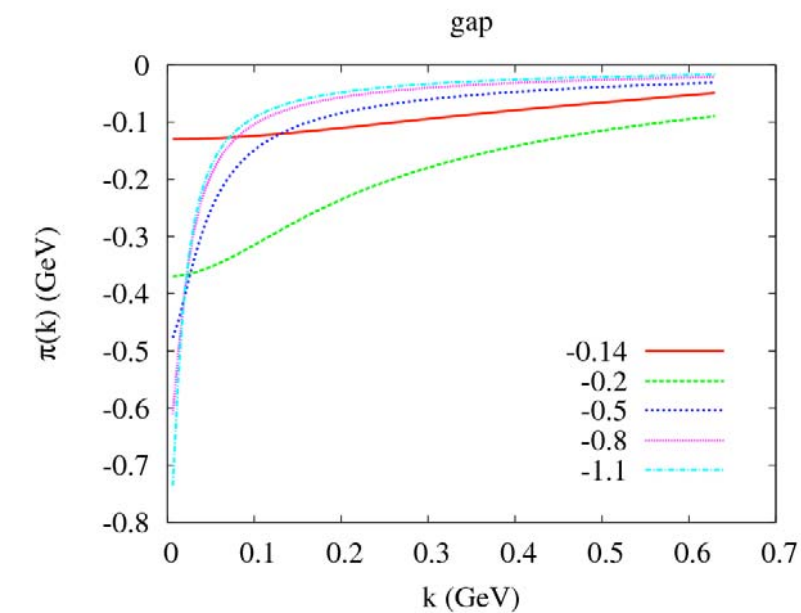
$$\text{k-dep. は } \bar{U}(k)\gamma^5 V(k) = \frac{M_q}{E_k}$$

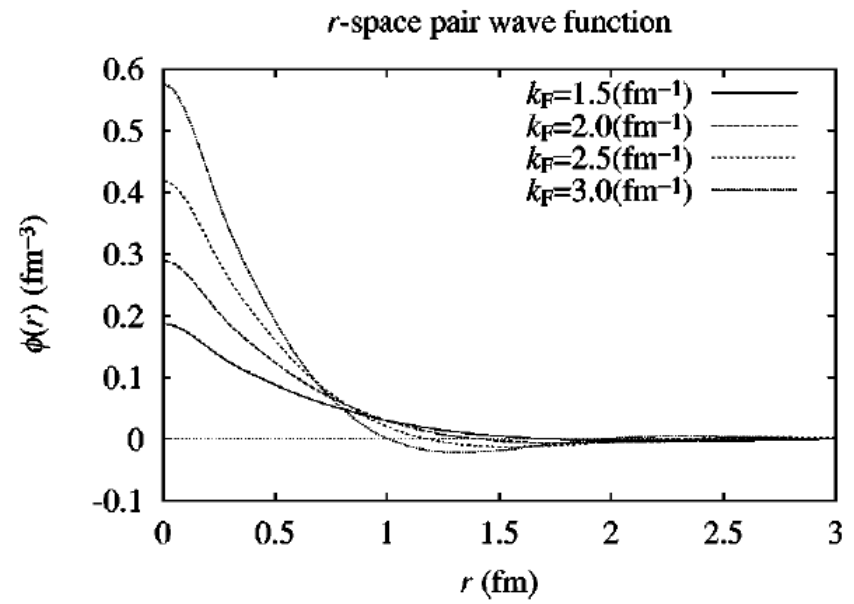
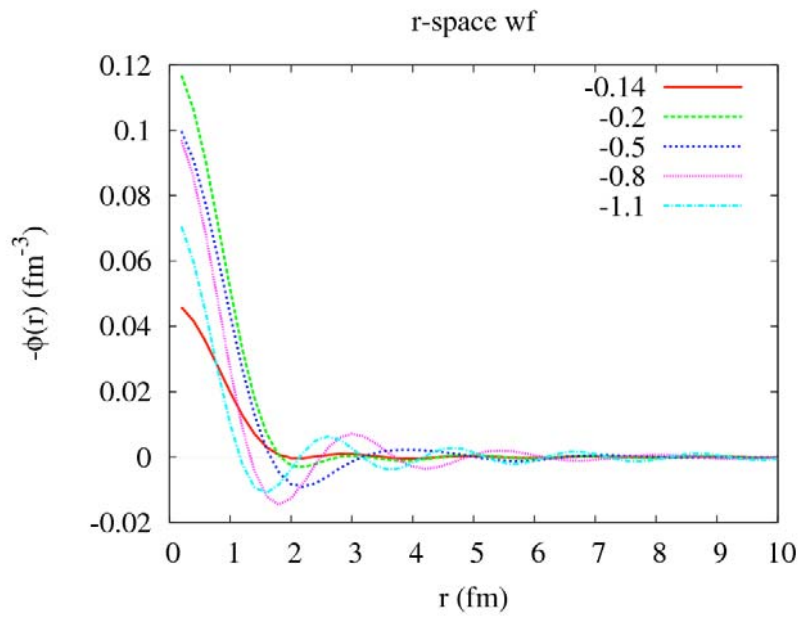


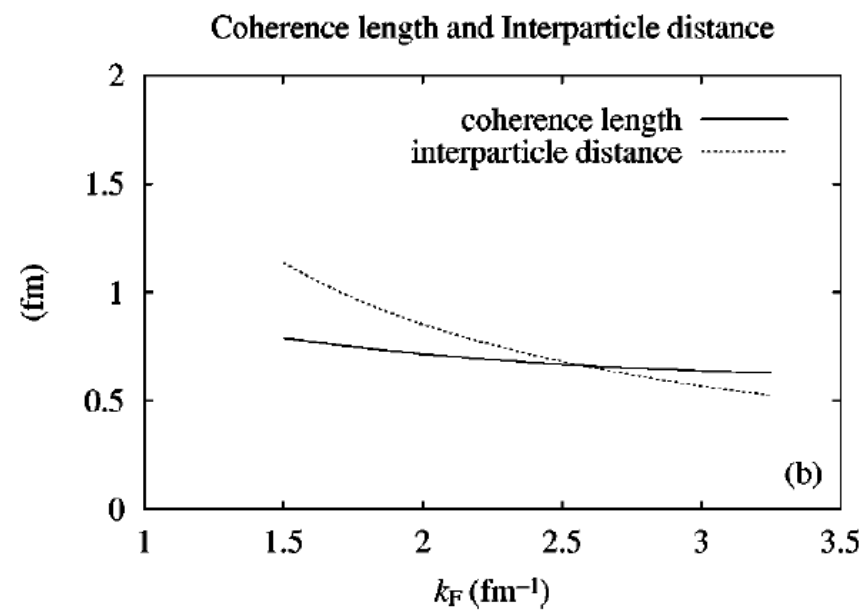
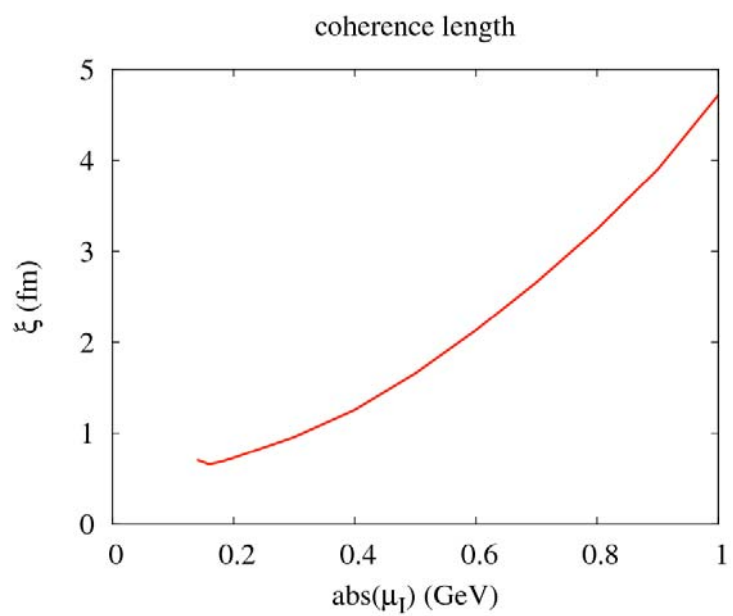
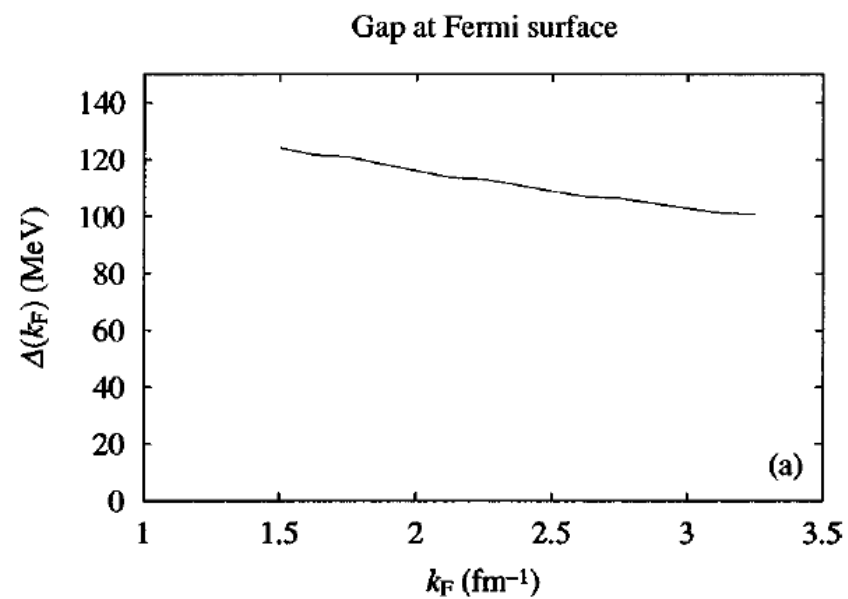
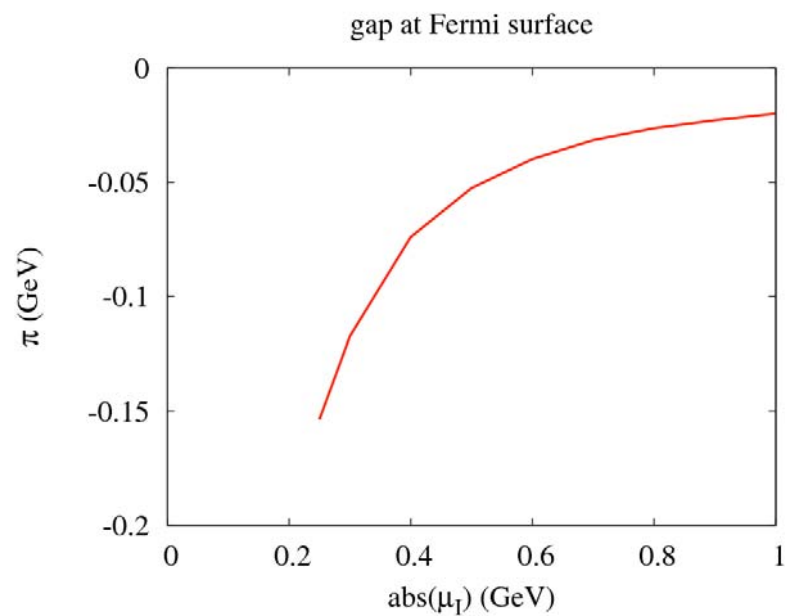
2ピーク:
 ボソン --- $k \sim 0$,
 クーパー対 --- $k \sim k_F$



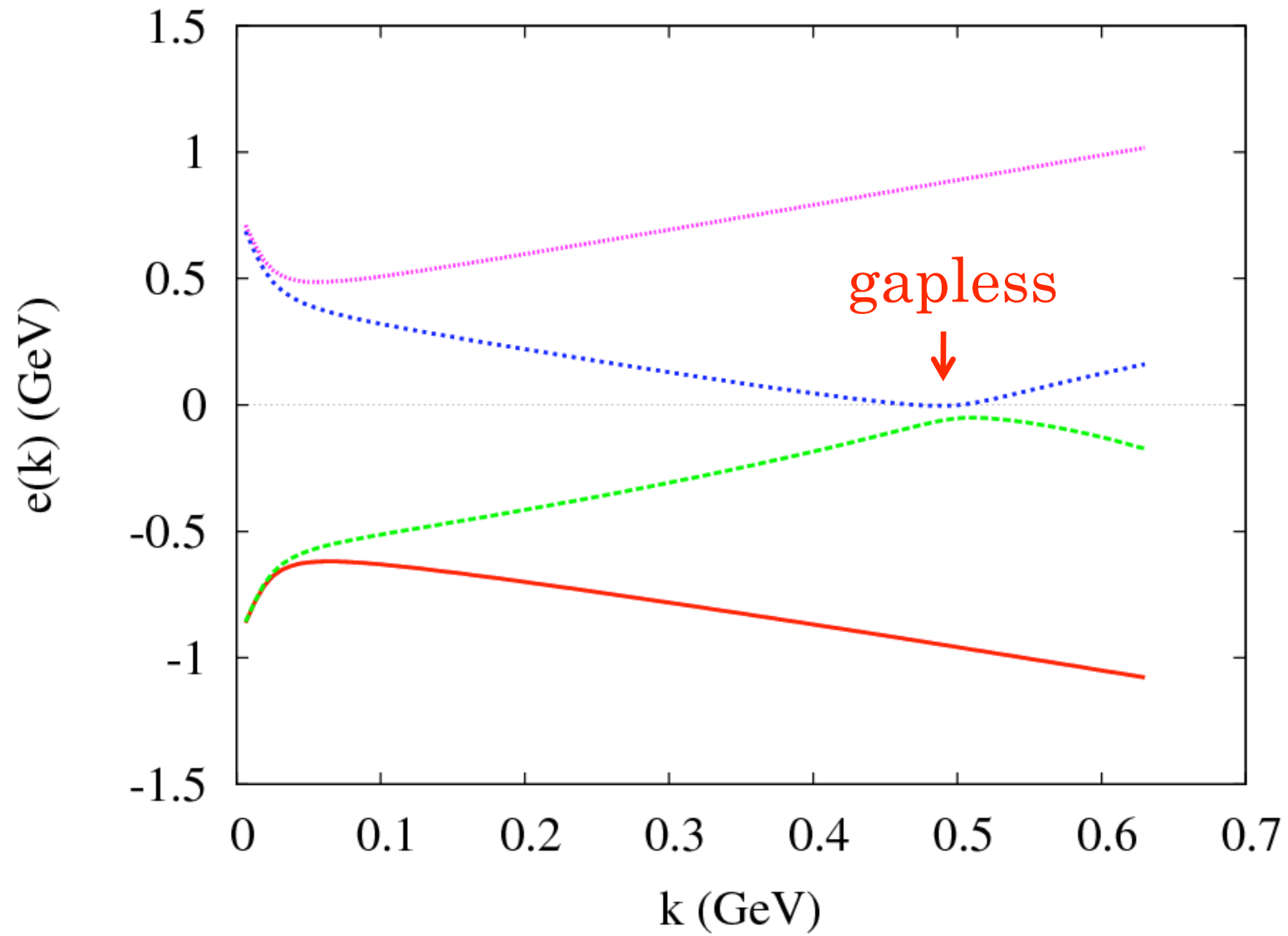
$|\mu_I| > 0.24$ GeV でフェルミ面形成、
 それ以下では q - \bar{q} 束縛状態







qp energy at $\mu_I = -0.8 \text{ GeV}$



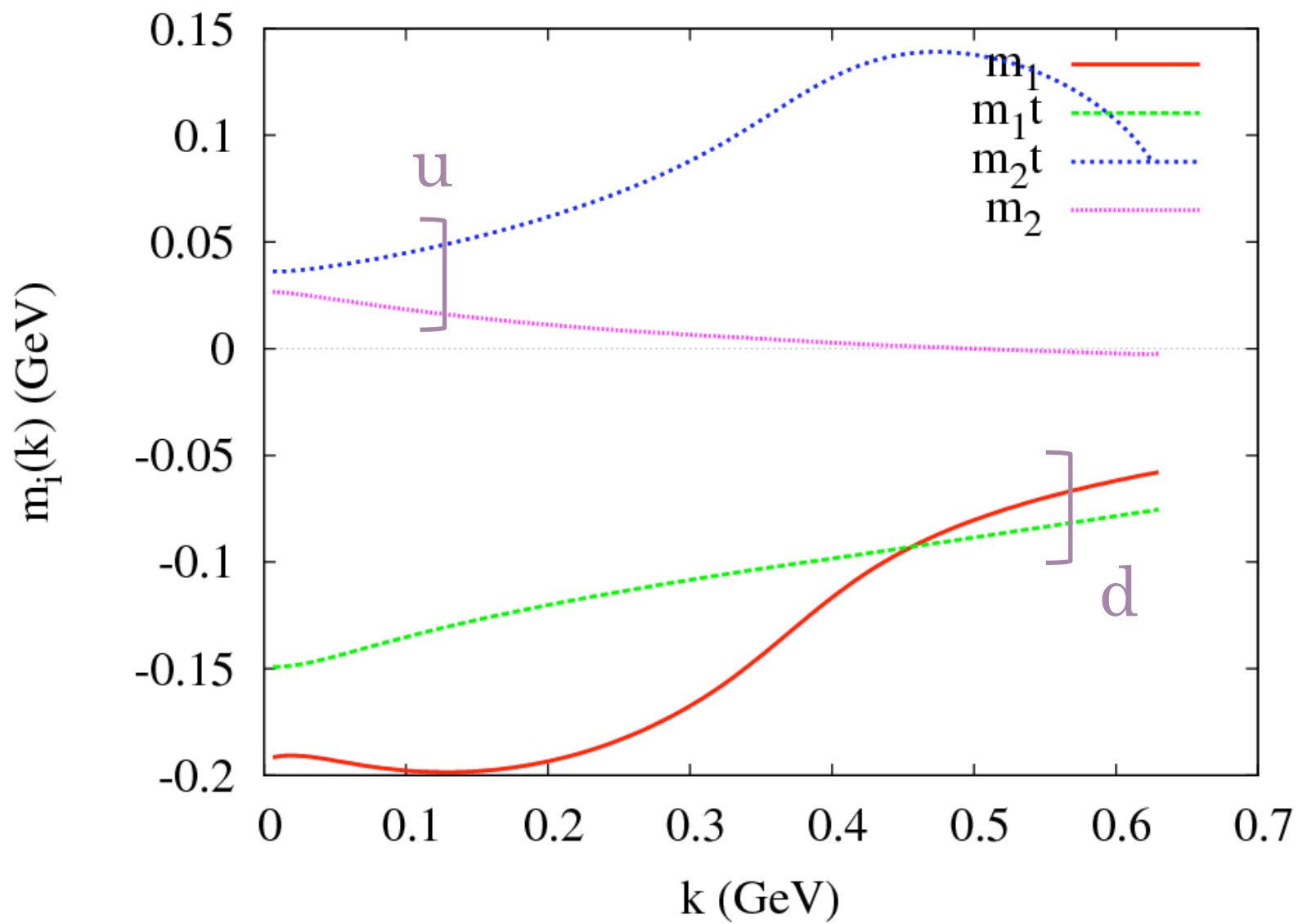
Summary

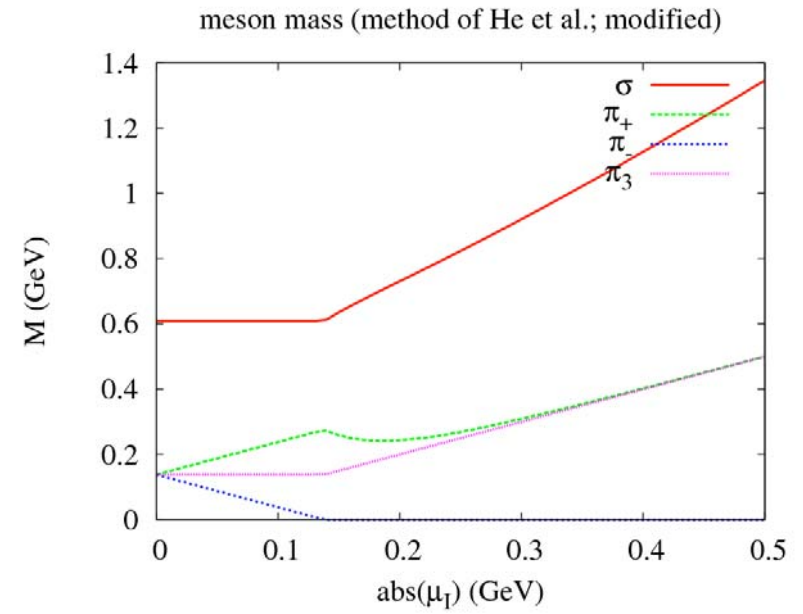
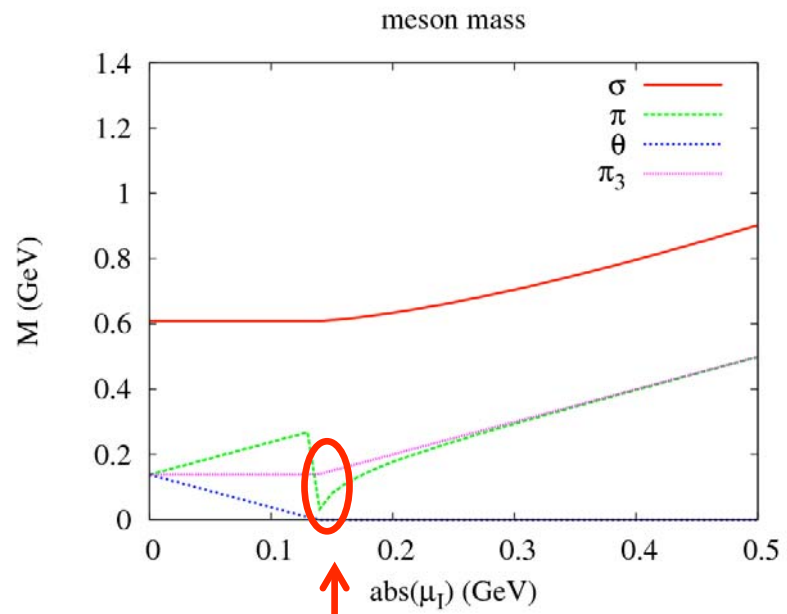
- ◆ $|\mu_I| > m_\pi$ ($\mu_B=0$) でパイ凝縮
- ◆ 運動量依存クォーク間相互作用として線形シグマ模型(アイソスピン空間での回転系で)
- ◆ クォーク・プロパゲーターに対するGor'kov型方程式
- ◆ $k \sim 0$ のボソンと $k \sim k_F$ のクーパー対共存
- ◆ $|\mu_I|$ 大では gapless 分散関係 (\leftarrow Fock)



Back up

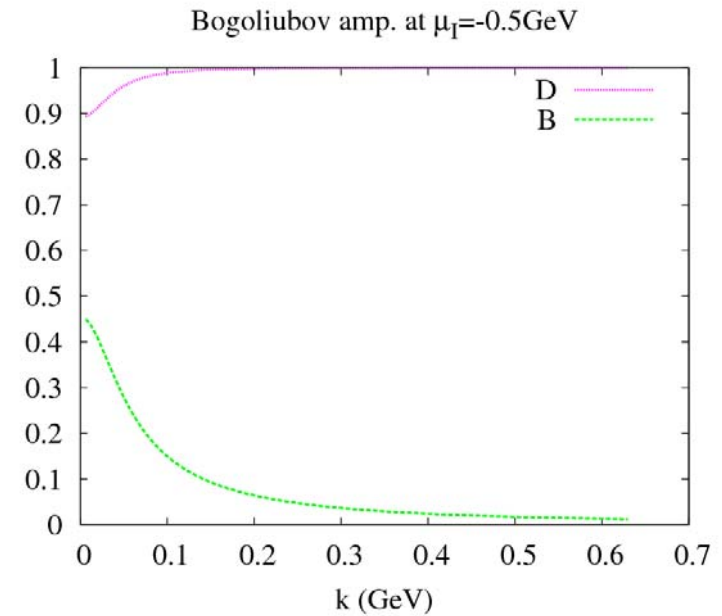
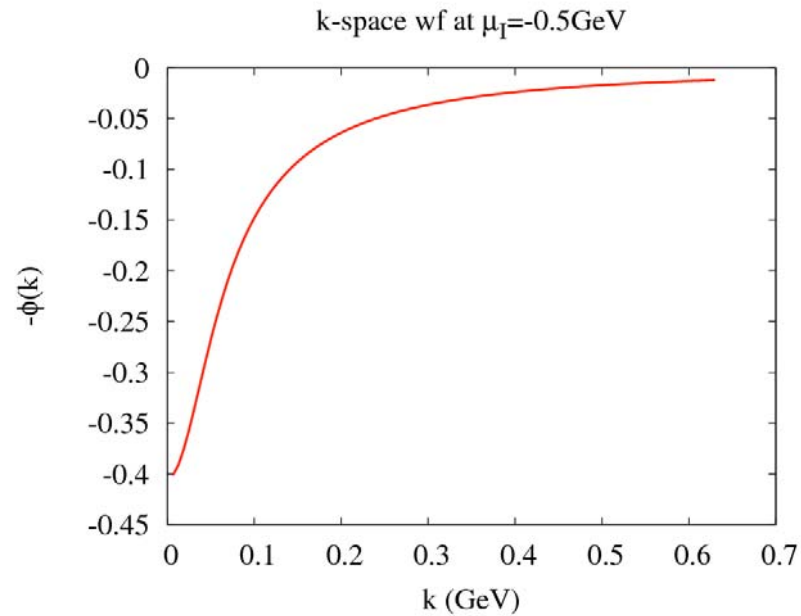
fock-mass at $\mu=-0.5\text{GeV}$





‘コリオリ力’を無視したことによる

higher solution



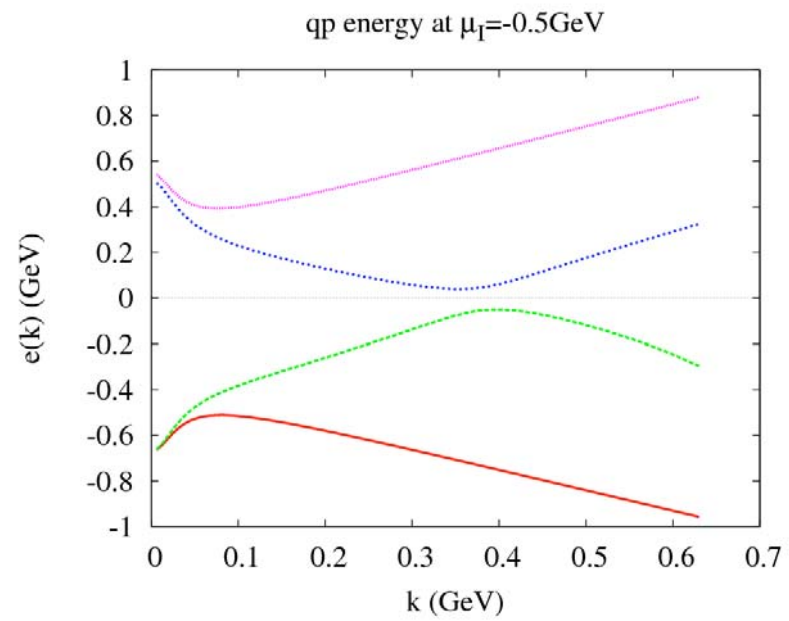
($k \sim 0$ を除いて) 純粋な u クォーク



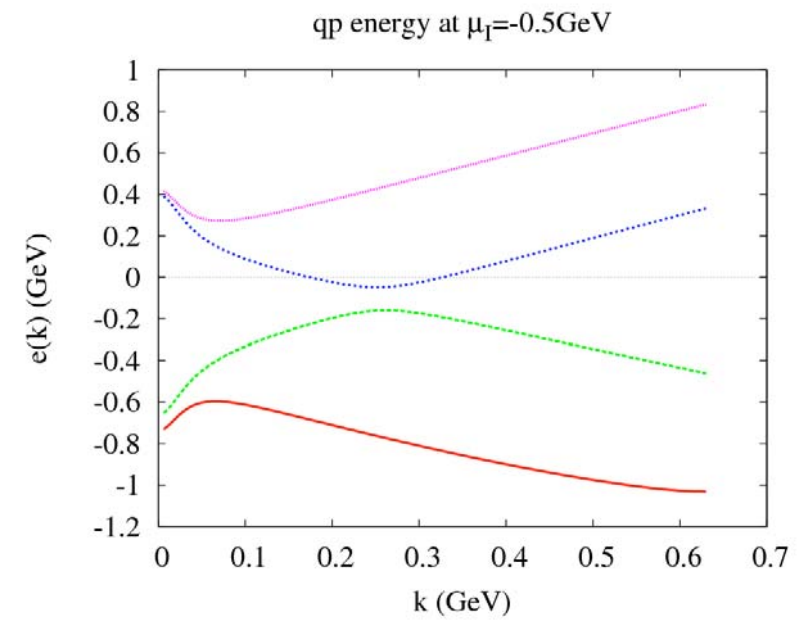
ボソンの寄与および

μ_I に関わらず $d\bar{u}$, $u\bar{d}$ とも pairing

lower solution s.c. cal



higher solution s.c. cal



核子系 (对称核物质)

