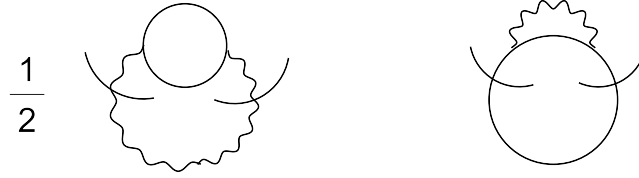


発散の除去

発散する項を消すための相殺項を計算します
図としては



これらを $\log Z_2$ から引きます。括弧で囲まれている部分が温度と化学ポテンシャルを 0 の極限に持っていく部分です。なので、有限温度での伝播関数がゼロ温度での図に繋がっている形をしています。QED の場合 ϕ^4 理論と違って、ゼロ温度部分に有限温度の伝播関数が持っている運動量が入り込んでいるので、単純にゼロ温度の結果を流用できませんし、積分の形を合わせないとどこに対応するのが分からないので、有限温度の方法で計算しなおします。ゼロ温度での真空偏極を持っている図から計算していきます。これを括弧の部分はゼロ温度、密度極限をとるということから

$$T \sum_{n_k} \int \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} \frac{1}{k^2} \left[\lim_{T, \mu \rightarrow 0} \int \frac{d^3 p d^3 q}{(2\pi)^6} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \right. \\ \left. \times T \sum_{n_p} \frac{1}{p^2 - m^2} T \sum_{n_q} \frac{-\text{tr}[\gamma^\mu (p^\alpha \gamma_\alpha + m) \gamma_\mu (q^\beta \gamma_\beta + m)]}{q^2 - m^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} \right]$$

このようになります (係数の $1/2$ と βV は抜いています)。クロネッカーデルタは変形させてあります。トレースは

$$\text{tr}[\gamma^\mu (p^\alpha \gamma_\alpha + m) \gamma_\mu (q^\beta \gamma_\beta + m)] = 8(-p \cdot q + 2m^2)$$

なので

$$-T \sum_{n_k} \int \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} \frac{1}{k^2} \left[\lim_{T, \mu \rightarrow 0} \int \frac{d^3 p d^3 q}{(2\pi)^6} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \right. \\ \left. \times T \sum_{n_p} \frac{1}{p^2 - m^2} T \sum_{n_q} \frac{8(-p \cdot q + 2m^2)}{q^2 - m^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} \right] \\ = -T \sum_{n_k} \int \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} \frac{1}{k^2} \left[\lim_{T, \mu \rightarrow 0} \int \frac{d^3 p d^3 q}{(2\pi)^6} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \right. \\ \left. \times T \sum_{n_p} \frac{1}{p^2 - m^2} T \sum_{n_q} \frac{8(-p_0 q_0 + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q} + 2m^2)}{q^2 - m^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} \right] \quad (1)$$

これを積分に変えて計算するんですが、1 回同じようにやっているので簡単に求められます。 n_q では

$$\begin{aligned}
T \sum_{n_q} \frac{-p_0 q_0 + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q} + 2m^2}{q^2 - m^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} &= T \sum_{n_q} \frac{1}{q^2 - m^2} f(p_0, q_0, k_0) \\
&= \frac{1}{2E_q} f(p_0, E_q, k_0) N_F^-(E_q) + \frac{1}{2E_q} f(p_0, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1)
\end{aligned}$$

次に n_p を実行すれば

$$\begin{aligned}
&\frac{1}{2E_p} \left[\frac{1}{2E_q} f(E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) + \frac{1}{2E_q} f(E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1) \right] N_F^-(E_p) \\
&+ \frac{1}{2E_p} \left[\frac{1}{2E_q} f(-E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) + \frac{1}{2E_q} f(-E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1) \right] (N_F^-(E_p) - 1)
\end{aligned}$$

整理していくと

$$\begin{aligned}
&\frac{1}{4E_p E_q} [f(E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) + f(E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1)] N_F^-(E_p) \\
&+ \frac{1}{4E_p E_q} [f(-E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) + f(-E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1)] (N_F^+(E_p) - 1) \\
&= \frac{1}{4E_p E_q} [f(E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) N_F^-(E_p) + f(E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1) N_F^-(E_p) \\
&\quad + f(-E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) (N_F^+(E_p) - 1) + f(-E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1) (N_F^+(E_p) - 1)]
\end{aligned}$$

各項をみていきます

$$\begin{aligned}
&f(E_p, E_q, k_0) N_F^-(E_q) N_F^-(E_p) \\
&= \frac{2m^2 - E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_p - E_q - k_0} (e^{\beta(E_q + k_0 - \mu)} - e^{\beta(E_p - \mu)}) N_F^-(E_q) N_F^-(E_p) \\
&= \frac{2m^2 - E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_p - E_q - k_0} \left[e^{\beta k_0} \left(\frac{1}{N_F^-(E_q)} - 1 \right) - \left(\frac{1}{N_F^-(E_p)} - 1 \right) \right] N_F^-(E_q) N_F^-(E_p) \\
&= \frac{2m^2 - E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_p - E_q - k_0} [e^{\beta k_0} (N_F^-(E_p) - N_F^-(E_q) N_F^-(E_p)) - N_F^-(E_q) + N_F^-(E_q) N_F^-(E_p)]
\end{aligned}$$

今計算したいものは温度と化学ポテンシャルが 0 の極限なので、この項はその極限では消えます。このように相当な部分が落ちていき、生き残るのは

$$f(E_p, -E_q, k_0) (N_F^+(E_q) - 1) N_F^-(E_p)$$

$$f(-E_p, E_q, k_0) (N_F^+(E_p) - 1) N_F^-(E_q)$$

の部分から出てきます。展開していくと

$$\begin{aligned}
& f(E_{\mathbf{p}}, -E_q, k_0)(N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0} (e^{\beta(-E_q+k_0-\mu)} - e^{\beta(E_{\mathbf{p}}-\mu)})(N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0} (e^{\beta k_0} e^{-\beta(E_q+\mu)} - e^{\beta(E_{\mathbf{p}}-\mu)})(N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0} \left(e^{\beta k_0} \frac{N_F^+(E_q)}{1 - N_F^+(E_q)} - \frac{1}{N_F^-(E_{\mathbf{p}})} + 1 \right) (N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0} \left[-e^{\beta k_0} N_F^+(E_q)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) - (N_F^+(E_q) - 1) + (N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \right] \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0} \left[-e^{\beta k_0} N_F^+(E_q)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) - N_F^+(E_q) + 1 + (N_F^+(E_q) - 1)N_F^-(E_{\mathbf{p}}) \right]
\end{aligned}$$

極限を取れば

$$\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q - k_0}$$

これが生き残ります。もう片方は

$$\begin{aligned}
& f(-E_{\mathbf{p}}, E_q, k_0)(N_F^+(E_{\mathbf{p}}) - 1)N_F^-(E_q) \\
&= \frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{-E_{\mathbf{p}} - E_q - k_0} (e^{\beta(E_q+k_0-\mu)} - e^{\beta(-E_{\mathbf{p}}-\mu)})(N_F^+(E_{\mathbf{p}}) - 1)N_F^-(E_q) \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q + k_0} \left[e^{\beta k_0} e^{\beta(E_q-\mu)} - e^{-\beta(E_{\mathbf{p}}+\mu)} \right] (N_F^+(E_{\mathbf{p}}) - 1)N_F^-(E_q) \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q + k_0} \left[e^{\beta k_0} (N_F^+(E_{\mathbf{p}}) - 1) - (N_F^+(E_{\mathbf{p}}) - 1)N_F^-(E_q) + N_F^+(E_{\mathbf{p}})N_F^-(E_q) \right]
\end{aligned}$$

この場合では

$$\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_{\mathbf{p}} + E_q + k_0} e^{\beta k_0}$$

が残ります。 k_0 は有限温度の伝播関数にくっついているものなので、取っておく必要があります。というわけで、温度、化学ポテンシャル 0 の極限では

$$\begin{aligned} & \frac{1}{4E_p E_q} \left(\frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_p + E_q - k_0} + \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{E_p + E_q + k_0} e^{\beta k_0} \right) \\ &= \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - k_0} + \frac{e^{\beta k_0}}{E_p + E_q + k_0} \right) \end{aligned}$$

これを (1) に入れれば

$$\begin{aligned} & - \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \\ & \quad \times T \sum_{n_{\mathbf{k}}} \frac{1}{k^2} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - k_0} + \frac{e^{\beta k_0}}{E_p + E_q + k_0} \right) \end{aligned}$$

なので、これも同じように $n_{\mathbf{k}}$ の和を積分に変えて計算していくことで

$$\begin{aligned} & T \sum_{n_{\mathbf{k}}} \frac{1}{k^2} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - k_0} + \frac{e^{\beta k_0}}{E_p + E_q + k_0} \right) \\ &= - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} \right) N_B \\ & \quad - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{-\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} \right) (N_B + 1) \\ &= - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} \right) N_B \\ & \quad - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{-\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} \right) e^{\beta E_{\mathbf{k}}} N_B \\ &= - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{1}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} \right) N_B \\ & \quad - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} + \frac{1}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} \right) N_B \\ &= - \frac{1}{2E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q} \left(\frac{N_B}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}} N_B}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}} N_B}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} + \frac{N_B}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} \right) \\ &= - \frac{2m^2 + E_p E_q + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_p E_q E_{\mathbf{k}}} \left(\frac{1}{E_p + E_q - E_{\mathbf{k}}} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}}{E_p + E_q + E_{\mathbf{k}}} \right) N_B \end{aligned}$$

N_B は省略していますが、 $N_B(E_{\mathbf{k}})$ です。さらに変形を続けていきます

$$\begin{aligned}
& -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left(\frac{E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}} + E_{\mathbf{k}}}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} + \frac{e^{\beta E_{\mathbf{k}}}(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}} - E_{\mathbf{k}})}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} \right) N_B \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \frac{E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}} + E_{\mathbf{k}} + e^{\beta E_{\mathbf{k}}}(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}} - E_{\mathbf{k}})}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} N_B \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \frac{E_{\mathbf{p}}(1 + e^{\beta E_{\mathbf{k}}}) + E_{\mathbf{q}}(1 + e^{\beta E_{\mathbf{k}}}) + E_{\mathbf{k}}(1 - e^{\beta E_{\mathbf{k}}})}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} N_B \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \frac{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + e^{\beta E_{\mathbf{k}}})N_B - E_{\mathbf{k}}}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} \\
&= -\frac{2m^2 + E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q}}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \frac{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}}}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} \\
&= -\frac{1}{2} \frac{1}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left(1 + \frac{2m^2}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} \right) [(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}}] \\
&= -\frac{1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left[(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}} + \frac{2m^2}{(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})^2 - E_{\mathbf{k}}^2} ((E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}}) \right] \\
&= -\frac{1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left[(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}} + 2Y_+ ((E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}}) \right] \\
&= -\frac{1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left[E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}} - E_{\mathbf{k}} + 2(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})N_B + 2Y_+ ((E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})(1 + 2N_B) - E_{\mathbf{k}}) \right]
\end{aligned}$$

ここで、温度依存性のない項は無視して

$$\begin{aligned}
& -\frac{1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left[2(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})N_B + 4N_B Y_+(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}}) \right] \\
&= -\frac{1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} \left[2(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})N_B + 4N_B Y_+(E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}}) - 4N_B Y_-(E_{\mathbf{p}} - E_{\mathbf{q}}) + 4N_B Y_-(E_{\mathbf{p}} - E_{\mathbf{q}}) \right]
\end{aligned}$$

このようにすれば

$$4N_B(Y_+D_+ - Y_-D_-) + 4N_B Y_-(E_{\mathbf{p}} - E_{\mathbf{q}})$$

となるので、 $I_{\mathbf{p},\mathbf{q},\mathbf{k}}$ の計算で出てきたように第一項は \mathbf{q} 積分によって消え、第二項が \mathbf{k} 積分によって消えます。よって生き残るのは

$$\begin{aligned}
& -\int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{d^3q}{(2\pi)^3} \frac{d^3k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \frac{-1}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} (E_{\mathbf{p}} + E_{\mathbf{q}})N_B \\
&= \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{d^3q}{(2\pi)^3} \frac{d^3k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \left[\frac{N_B}{4E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}} + \frac{N_B}{4E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{k}}} \right] \\
&= \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{d^3k}{(2\pi)^3} \frac{N_B}{2E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{k}}}
\end{aligned}$$

これにトレースからの 8 と対称因子 1/2 がかかるので、この図の結果は

$$2 \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} \frac{N_B}{E_p E_k} \quad (2)$$

となります。

次にフェルミオンの自己エネルギーを含んだ図を計算します。式にすると

$$\begin{aligned} -\text{tr} T \sum_{n_p} \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{(p^\alpha \gamma_\alpha + m)}{p^2 - m^2} \left[\lim_{T, \mu \rightarrow 0} \int \frac{d^3 q d^3 k}{(2\pi)^6} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \right. \\ \left. \times T \sum_{n_q} \frac{\gamma^\mu (q^\beta \gamma_\beta + m) \gamma_\mu}{q^2 - m^2} T \sum_{n_k} \frac{1}{k^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} \right] \quad (3) \end{aligned}$$

トレースは極限をとった後に行うことにします。 $\gamma^\mu (q^\beta \gamma_\beta + m) \gamma_\mu$ は

$$\gamma^\mu (q^\beta \gamma_\beta + m) \gamma_\mu = -2q^\beta \gamma_\beta + 4m$$

と計算できます。ここからやることは何も変わらないので、同じ手順を踏んでいきます。 n_k では

$$\begin{aligned} T \sum_{n_k} \frac{1}{k^2} \frac{e^{\beta(q_0 + k_0 - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}}{p_0 - q_0 - k_0} \\ = -\frac{1}{2E_k} f(p_0, q_0, E_k) N_B - \frac{1}{2E_k} f(p_0, q_0, -E_k) (N_B + 1) \end{aligned}$$

n_q では

$$\begin{aligned} -\frac{1}{2E_k} T \sum_{n_q} [f(p_0, q_0, E_k) N_B + f(p_0, q_0, -E_k) (N_B + 1)] \\ = -\frac{1}{4E_k E_q} [(f(p_0, E_q, E_k) N_B + f(p_0, E_q, -E_k) (N_B + 1)) N_F^-(E_q) \\ + (f(p_0, -E_q, E_k) N_B + f(p_0, -E_q, -E_k) (N_B + 1)) (N_F^-(E_q) - 1)] \\ = -\frac{1}{4E_k E_q} [f(p_0, E_q, E_k) N_B N_F^-(E_q) + f(p_0, E_q, -E_k) (N_B + 1) N_F^-(E_q) \\ + f(p_0, -E_q, E_k) N_B (N_F^-(E_q) - 1) + f(p_0, -E_q, -E_k) (N_B + 1) (N_F^-(E_q) - 1)] \end{aligned}$$

ここから温度、化学ポテンシャルを 0 の極限に持っていったときに生き残る項は

$$f(p_0, E_q, E_k) N_B N_F^-(E_q)$$

$$f(p_0, -E_q, -E_k)(N_B + 1)(N_F^-(E_q) - 1)$$

から出てきます。 $f(p_0, E_q, E)N_B N_F^-(E_q)$ では

$$\begin{aligned} f(p_0, E_q, E_k)N_B N_F^-(E_q) &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k} (e^{\beta(E_q + E_k - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}) N_B N_F^-(E_q) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k} \left(\frac{1}{N_B} + 1 \right) e^{\beta(E_q - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)} N_B N_F^-(E_q) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k} \left((1 + N_B) \left(\frac{1}{N_F^-(E_q)} - 1 \right) - e^{\beta(p_0 - \mu)} \right) N_F^-(E_q) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k} \left((1 + N_B)(1 - N_F^-(E_q)) - e^{\beta(p_0 - \mu)} \right) \end{aligned}$$

なので、極限を取れば

$$\frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k}$$

もう片方は

$$\begin{aligned} f(p_0, -E_q, -E_k)(N_B + 1)(N_F^-(E_q) - 1) &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} (e^{\beta(-E_q - E_k - \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)}) (N_B + 1)(N_F^-(E_q) - 1) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} \left(\frac{N_B}{1 + N_B} e^{-\beta(E_q + \mu)} - e^{\beta(p_0 - \mu)} \right) (N_B + 1)(N_F^-(E_q) - 1) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} \left(N_B \frac{N_F^+(E_q)}{1 - N_F^+(E_q)} - e^{\beta(p_0 - \mu)} (N_B + 1) \right) (N_F^-(E_q) - 1) \\ &= \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} \left(-N_B N_F^+(E_q) - e^{\beta(p_0 - \mu)} (N_B + 1)(N_F^-(E_q) - 1) \right) \end{aligned}$$

なので

$$\frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} e^{\beta(p_0 - \mu)}$$

が残ります。この二つを (3) にいれて

$$\begin{aligned} -\text{tr} T \sum_{n_{\mathbf{p}}} \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \\ \times \frac{-1}{4E_{\mathbf{k}} E_{\mathbf{q}}} \frac{(p^\alpha \gamma_\alpha + m)}{p^2 - m^2} \left[\frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=E_q} + 4m}{p_0 - E_q - E_k} + \frac{-2(q_\mu \gamma^\mu)_{q_0=-E_q} + 4m}{p_0 + E_q + E_k} e^{\beta(p_0 - \mu)} \right] \end{aligned}$$

トレースを実行すると

$$\begin{aligned}\text{tr}[(p^\alpha \gamma_\alpha + m)(-2q_\mu \gamma^\mu + 4m)] &= \text{tr}[-2p^\alpha \gamma_\alpha q_\mu \gamma^\mu + 4m^2] \\ &= -8p \cdot q + 16m^2 \\ &= 8(-p \cdot q + 2m^2)\end{aligned}$$

となるので

$$\begin{aligned}-8T \sum_{n_p} \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \\ \times \frac{-1}{4E_{\mathbf{k}} E_{\mathbf{q}}} \frac{1}{p^2 - m^2} \left[\frac{-p_0 E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q} + 2m^2}{p_0 - E_{\mathbf{q}} - E_{\mathbf{k}}} + \frac{p_0 E_{\mathbf{q}} + \mathbf{p} \cdot \mathbf{q} + 2m^2}{p_0 + E_{\mathbf{q}} + E_{\mathbf{k}}} e^{\beta(p_0 - \mu)} \right]\end{aligned}$$

n_p の和を実行すれば

$$\frac{-1}{8E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}E_{\mathbf{k}}}\left[\frac{-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}-E_{\mathbf{q}}-E_{\mathbf{k}}}n_F(E_{\mathbf{p}})-\frac{E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}+E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}}}n_F(E_{\mathbf{p}})\right]$$

さらに変形させていくと

$$\begin{aligned} & \left[\frac{-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}-E_{\mathbf{q}}-E_{\mathbf{k}}}-\frac{E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}+E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}}}\right]n_F(E_{\mathbf{p}}) \\ &= \left[\frac{-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})}-\frac{E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}+E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}}}\right]n_F(E_{\mathbf{p}}) \\ &= \left[\frac{-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}^2-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})^2}(E_{\mathbf{p}}+E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})-\frac{E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2}{E_{\mathbf{p}}^2-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})^2}(E_{\mathbf{p}}-E_{\mathbf{q}}-E_{\mathbf{k}})\right]n_F(E_{\mathbf{p}}) \\ &= \frac{1}{E_{\mathbf{p}}^2-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})^2}\left[(-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)(E_{\mathbf{p}}+E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})-(E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)(E_{\mathbf{p}}-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}}))\right] \\ &= \frac{1}{E_{\mathbf{p}}^2-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})^2}\left[E_{\mathbf{p}}(-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)+(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})(-E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)\right. \\ & \quad \left.-E_{\mathbf{p}}(E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)+(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})(E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{q}}+\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+2m^2)\right] \\ &= \frac{1}{E_{\mathbf{p}}^2-(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})^2}\left[-2E_{\mathbf{p}}^2E_{\mathbf{q}}+(E_{\mathbf{q}}+E_{\mathbf{k}})(2\mathbf{p}\cdot\mathbf{q}+4m^2)\right] \end{aligned}$$

ここで、デルタ関数から $\mathbf{k} = \mathbf{p} - \mathbf{q}$ だとして

$$\begin{aligned}
& \frac{1}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} [-2E_{\mathbf{p}}^2 E_q + (E_q + E_{\mathbf{k}})(-E_{\mathbf{k}}^2 + \mathbf{p}^2 + \mathbf{q}^2 + 4m^2)] \\
&= \frac{1}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} [-2E_{\mathbf{p}}^2 E_q + (E_q + E_{\mathbf{k}})(-E_{\mathbf{k}}^2 + E_{\mathbf{p}}^2 - m^2 + E_q^2 - m^2 + 4m^2)] \\
&= \frac{-2E_{\mathbf{p}}^2 E_q + (E_q + E_{\mathbf{k}})(-E_{\mathbf{k}}^2 + E_{\mathbf{p}}^2 + E_q^2 + 2m^2)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= \frac{-2E_{\mathbf{p}}^2 E_q + (E_q + E_{\mathbf{k}})(-E_{\mathbf{k}}^2 + E_{\mathbf{p}}^2 + E_q^2)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= \frac{E_q(-2E_{\mathbf{p}}^2 - E_{\mathbf{k}}^2 + E_{\mathbf{p}}^2 + E_q^2) + E_{\mathbf{k}}(-E_{\mathbf{k}}^2 + E_{\mathbf{p}}^2 + E_q^2)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= \frac{-E_q(E_{\mathbf{p}}^2 + E_{\mathbf{k}}^2 - E_q^2) + E_{\mathbf{k}}(E_{\mathbf{p}}^2 - E_{\mathbf{k}}^2 + E_q^2)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= \frac{-E_q(E_{\mathbf{p}} - (E_{\mathbf{k}} + E_q)^2 + 2E_{\mathbf{k}}^2 + 2E_{\mathbf{k}}E_q)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{E_{\mathbf{k}}(E_{\mathbf{p}}^2 - (E_{\mathbf{k}} + E_q)^2 + 2E_q^2 + 2E_{\mathbf{k}}E_q)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= -E_q + \frac{-E_q(2E_{\mathbf{k}}^2 + 2E_{\mathbf{k}}E_q)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + E_{\mathbf{k}} + \frac{E_{\mathbf{k}}(2E_q^2 + 2E_{\mathbf{k}}E_q)}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} + \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{E_{\mathbf{p}}^2 - (E_q + E_{\mathbf{k}})^2} \\
&= -E_q + E_{\mathbf{k}} - \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{(E_q + E_{\mathbf{k}})^2 - E_{\mathbf{p}}^2}
\end{aligned}$$

というわけで、この図では

$$\begin{aligned}
& -8 \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \frac{-1}{8E_{\mathbf{p}}E_qE_{\mathbf{k}}} \left(-E_q + E_{\mathbf{k}} - \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{(E_q + E_{\mathbf{k}})^2 - E_{\mathbf{p}}^2} \right) n_F(E_{\mathbf{p}}) \\
&= \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \frac{n_F(E_{\mathbf{p}})}{E_{\mathbf{p}}} \left(-\frac{1}{E_{\mathbf{k}}} + \frac{1}{E_q} - \frac{1}{E_q E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{(E_q + E_{\mathbf{k}})^2 - E_{\mathbf{p}}^2} \right)
\end{aligned}$$

よって、(2) とあわせることで相殺項は

$$\begin{aligned}
I_{\text{counter}} &= 2 \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} \frac{N_B}{E_{\mathbf{p}}E_{\mathbf{k}}} \\
&+ \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k}) \frac{n_F(E_{\mathbf{p}})}{E_{\mathbf{p}}} \left[-\frac{1}{E_{\mathbf{k}}} + \frac{1}{E_q} - \frac{1}{E_q E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2(E_q + E_{\mathbf{k}})}{(E_q + E_{\mathbf{k}})^2 - E_{\mathbf{p}}^2} \right]
\end{aligned}$$

$\log Z_2$ で現われる発散部分は

$$I = \frac{1}{2} \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{d^3 q}{(2\pi)^3} \frac{d^3 k}{(2\pi)^3} (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{p} - \mathbf{q} - \mathbf{k})$$

$$\times \left[\frac{4}{E_{\mathbf{p}} E_{\mathbf{k}}} N_B + \frac{2n_F(E_{\mathbf{p}})}{E_{\mathbf{p}}} \left[-\frac{1}{E_{\mathbf{k}}} + \frac{1}{E_{\mathbf{q}}} - \frac{1}{E_{\mathbf{q}} E_{\mathbf{k}}} \frac{2m^2(E_{\mathbf{q}} + E)}{(E_{\mathbf{q}} + E_{\mathbf{k}})^2 - E_{\mathbf{p}}^2} n_F(E_{\mathbf{p}}) \right] \right]$$

であるので、 $I - I_{counter}$ で実際に発散部分を打ち消してくれています。