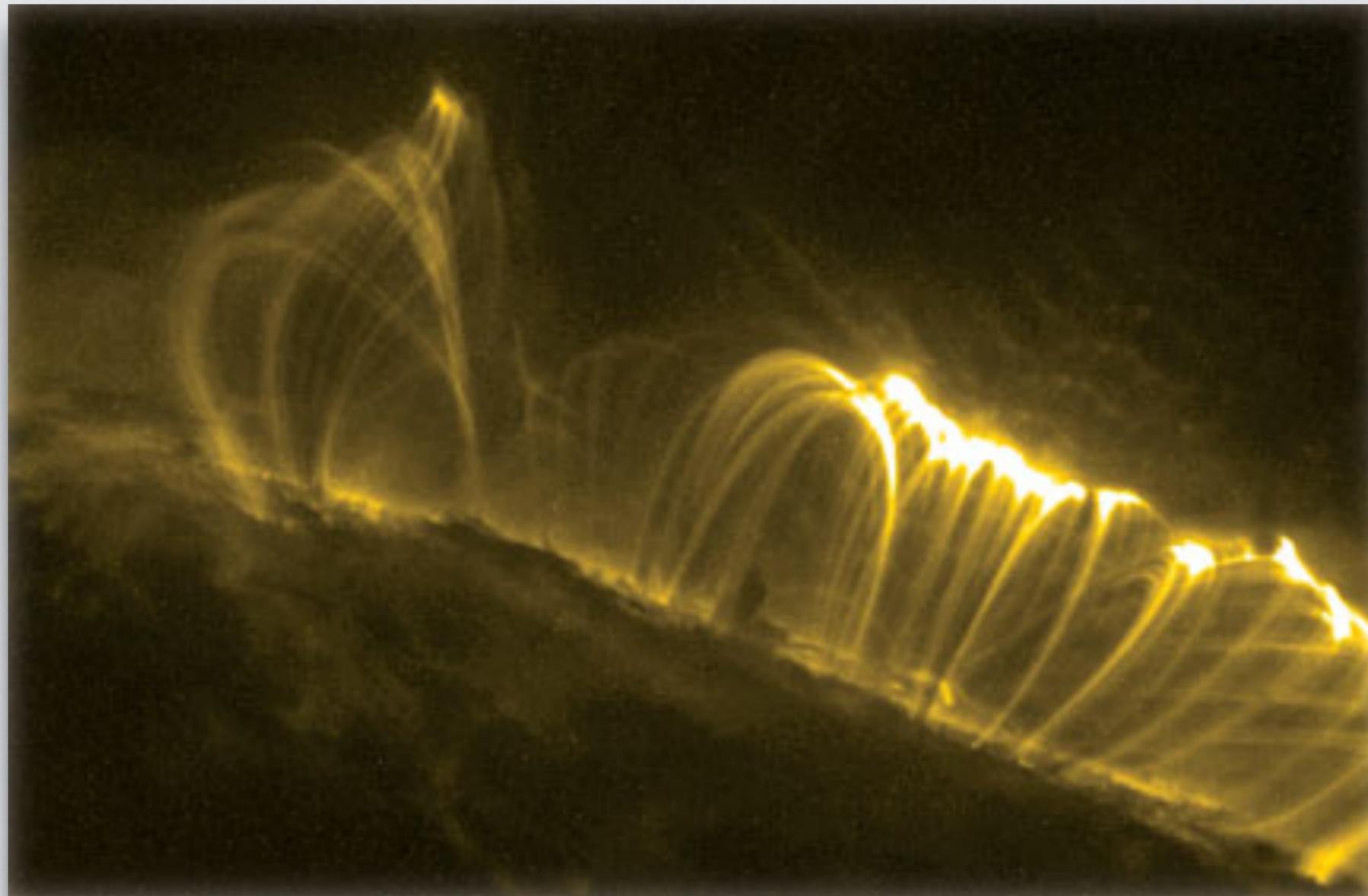


Тепловая неустойчивость пересоединяющего токового слоя в солнечных вспышках

*Леденцов Л.С., Сомов Б.В.
ГАИШ МГУ*

**XV Конференции молодых ученых
«Взаимодействие полей и излучения с веществом»
11-16 сентября 2017 г., Иркутск**

Постановка задачи



TRACE 195Å

Постановка задачи

$$\frac{\partial n}{\partial t} + \operatorname{div} n \mathbf{v} = 0$$

$$\mu n \frac{d\mathbf{v}}{dt} = -\nabla(2nkT) - \frac{1}{4\pi}(\mathbf{B} \times \operatorname{rot} \mathbf{B})$$

$$\frac{2nk}{\gamma - 1} \frac{dT}{dt} - 2kT \frac{dn}{dt} = \frac{c^2}{(4\pi)^2 \sigma} (\operatorname{rot} \mathbf{B})^2 + \operatorname{div}(\kappa \nabla T) - n^2 L(T)$$

$$\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \operatorname{rot}(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) - \frac{c^2}{4\pi} \operatorname{rot} \left(\frac{1}{\sigma} \operatorname{rot} \mathbf{B} \right)$$

$$\operatorname{div} \mathbf{B} = 0$$

Постановка задачи

$$\frac{\partial n}{\partial t} + \operatorname{div} n \mathbf{v} = 0$$

$$\mu n \frac{d\mathbf{v}}{dt} = -\nabla(2nkT) - \frac{1}{4\pi}(\mathbf{B} \times \operatorname{rot} \mathbf{B})$$

$$\frac{2nk}{\gamma - 1} \frac{dT}{dt} - 2kT \frac{dn}{dt} = \frac{c^2}{(4\pi)^2 \sigma} (\operatorname{rot} \mathbf{B})^2 + \operatorname{div}(\kappa \nabla T) - n^2 L(T)$$

$$\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \operatorname{rot}(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) - \frac{c^2}{4\pi} \operatorname{rot} \left(\frac{1}{\sigma} \operatorname{rot} \mathbf{B} \right)$$

$$\operatorname{div} \mathbf{B} = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Линеаризация

$$\omega n' = n (\mathbf{k} \mathbf{v}')$$

$$\mu n \frac{d\mathbf{v}}{dt} = -\nabla(2nkT) - \frac{1}{4\pi} (\mathbf{B} \times \text{rot} \mathbf{B})$$

$$\frac{2nk}{\gamma - 1} \frac{dT}{dt} - 2kT \frac{dn}{dt} = \frac{c^2}{(4\pi)^2 \sigma} (\text{rot} \mathbf{B})^2 + \text{div}(\kappa \nabla T) - n^2 L(T)$$

$$\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \text{rot}(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) - \frac{c^2}{4\pi} \text{rot} \left(\frac{1}{\sigma} \text{rot} \mathbf{B} \right)$$

$$\text{div} \mathbf{B} = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Линеаризация

$$\omega n' = n (\mathbf{k} \mathbf{v}')$$

$$\omega n \mathbf{v}' = \mathbf{k} \frac{2k_B}{\mu} (nT' + Tn')$$

$$\frac{2nk}{\gamma - 1} \frac{dT}{dt} - 2kT \frac{dn}{dt} = \frac{c^2}{(4\pi)^2 \sigma} (\text{rot} \mathbf{B})^2 + \text{div}(\kappa \nabla T) - n^2 L(T)$$

$$\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \text{rot}(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) - \frac{c^2}{4\pi} \text{rot} \left(\frac{1}{\sigma} \text{rot} \mathbf{B} \right)$$

$$\text{div} \mathbf{B} = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Линеаризация

$$\omega n' = n (\mathbf{k} \mathbf{v}')$$

$$\omega n \mathbf{v}' = \mathbf{k} \frac{2k_B}{\mu} (nT' + Tn')$$

$$i\omega \frac{2nk_B}{\gamma - 1} T' - i\omega 2k_B T n' = n^2 \frac{dL}{dT} T' + 2nL n' + k^2 \kappa T'$$

$$\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \text{rot}(\mathbf{v} \times \mathbf{B}) - \frac{c^2}{4\pi} \text{rot} \left(\frac{1}{\sigma} \text{rot} \mathbf{B} \right)$$

$$\text{div} \mathbf{B} = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Линеаризация

$$\omega n' = n (\mathbf{k} \mathbf{v}')$$

$$\omega n \mathbf{v}' = \mathbf{k} \frac{2k_B}{\mu} (nT' + Tn')$$

$$i\omega \frac{2nk_B}{\gamma - 1} T' - i\omega 2k_B T n' = n^2 \frac{dL}{dT} T' + 2nL n' + k^2 \kappa T'$$

$$i\omega \mathbf{B}' = \frac{c^2}{4\pi\sigma} (k^2 \mathbf{B}' - \mathbf{k}(\mathbf{k}\mathbf{B}'))$$

$$\text{div} \mathbf{B} = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Линеаризация

$$\omega n' = n (\mathbf{k} \mathbf{v}')$$

$$\omega n \mathbf{v}' = \mathbf{k} \frac{2k_B}{\mu} (nT' + Tn')$$

$$i\omega \frac{2nk_B}{\gamma - 1} T' - i\omega 2k_B T n' = n^2 \frac{dL}{dT} T' + 2nL n' + k^2 \kappa T'$$

$$i\omega \mathbf{B}' = \frac{c^2}{4\pi\sigma} (k^2 \mathbf{B}' - \mathbf{k}(\mathbf{k}\mathbf{B}'))$$

$$(\mathbf{k}\mathbf{B}') = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Дисперсионные уравнения

$$k^2 = \frac{\gamma\omega^2}{c_s^2} \frac{-i\omega + \tau_r^{-1}\alpha + \tau_\kappa^{-1}}{-i\omega\gamma + \tau_r^{-1}[\alpha - 2] + \tau_\kappa^{-1}}$$

$$i\omega \mathbf{B}' = \frac{c^2}{4\pi\sigma} (k^2 \mathbf{B}' - \mathbf{k}(\mathbf{kB}'))$$

$$(\mathbf{kB}') = 0$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Дисперсионные уравнения

$$k^2 = \frac{\gamma\omega^2}{c_s^2} \frac{-i\omega + \tau_r^{-1}\alpha + \tau_\kappa^{-1}}{-i\omega\gamma + \tau_r^{-1}[\alpha - 2] + \tau_\kappa^{-1}}$$

$$k^2 = \frac{i\omega}{\nu_m}$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Дисперсионные уравнения

$$k^2 = \frac{\gamma \omega^2}{c_s^2} \frac{-i\omega + \tau_r^{-1} \alpha + \tau_\kappa^{-1}}{-i\omega \gamma + \tau_r^{-1} [\alpha - 2] + \tau_\kappa^{-1}}$$

$$k^2 = \frac{i\omega}{\nu_m}$$

$$c_s^2 = \frac{2\gamma k_B T}{\mu}$$

$$\tau_\kappa = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa k^2}$$

$$\nu_m = \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\alpha = \frac{d \ln L}{d \ln T}$$

$$\tau_r = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B T}{nL}$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r}))$$

$$\mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Инкремент неустойчивости

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r - \gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha - 2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

$$c_s^2 = \frac{2\gamma k_B T}{\mu}$$

$$\tau_\kappa = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa k^2}$$

$$\nu_m = \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\alpha = \frac{d \ln L}{d \ln T}$$

$$\tau_r = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B T}{nL}$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r})) \quad \Gamma = -i\omega \quad \mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

Инкремент неустойчивости

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r - \gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha - 2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

$$c_s^2 = \frac{2\gamma k_B T}{\mu}$$

$$\tau_\kappa = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa k^2}$$

$$\nu_m = \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\alpha = \frac{d \ln L}{d \ln T}$$

$$\tau_r = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B T}{nL}$$

$$r = \frac{1}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa} \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

ищем решение в виде бегущей волны

$$f(\mathbf{r}, t) = f_{const} + f' \exp(-i\omega t + i(\mathbf{k}\mathbf{r})) \quad \Gamma = -i\omega \quad \mathbf{v}_{const} = 0 \quad \mathbf{B}_{const} = 0$$

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r - \gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha - 2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

$$c_s^2 = \frac{2\gamma k_B T}{\mu}$$

$$\tau_\kappa = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa k^2}$$

$$\nu_m = \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\alpha = \frac{d \ln L}{d \ln T}$$

$$\tau_r = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \frac{2k_B T}{nL}$$

$$r = \frac{1}{\gamma - 1} \frac{2k_B n}{\kappa} \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\Gamma_1 \simeq \frac{r}{r-1} \frac{1}{\tau_r}$$

$$\Gamma_2 \simeq \frac{c_s^2}{\nu_m}$$

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r-\gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha-2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

$$c_s^2 = \frac{2\gamma k_B T}{\mu}$$

$$\tau_\kappa = \frac{\gamma}{\gamma-1} \frac{2k_B n}{\kappa k^2}$$

$$\nu_m = \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\alpha = \frac{d \ln L}{d \ln T}$$

$$\tau_r = \frac{\gamma}{\gamma-1} \frac{2k_B T}{nL}$$

$$r = \frac{1}{\gamma-1} \frac{2k_B n}{\kappa} \frac{c^2}{4\pi\sigma}$$

$$\Gamma_1 \simeq \frac{r}{r-1} \frac{1}{\tau_r}$$

$$\Gamma_2 \simeq \frac{c_s^2}{\nu_m}$$

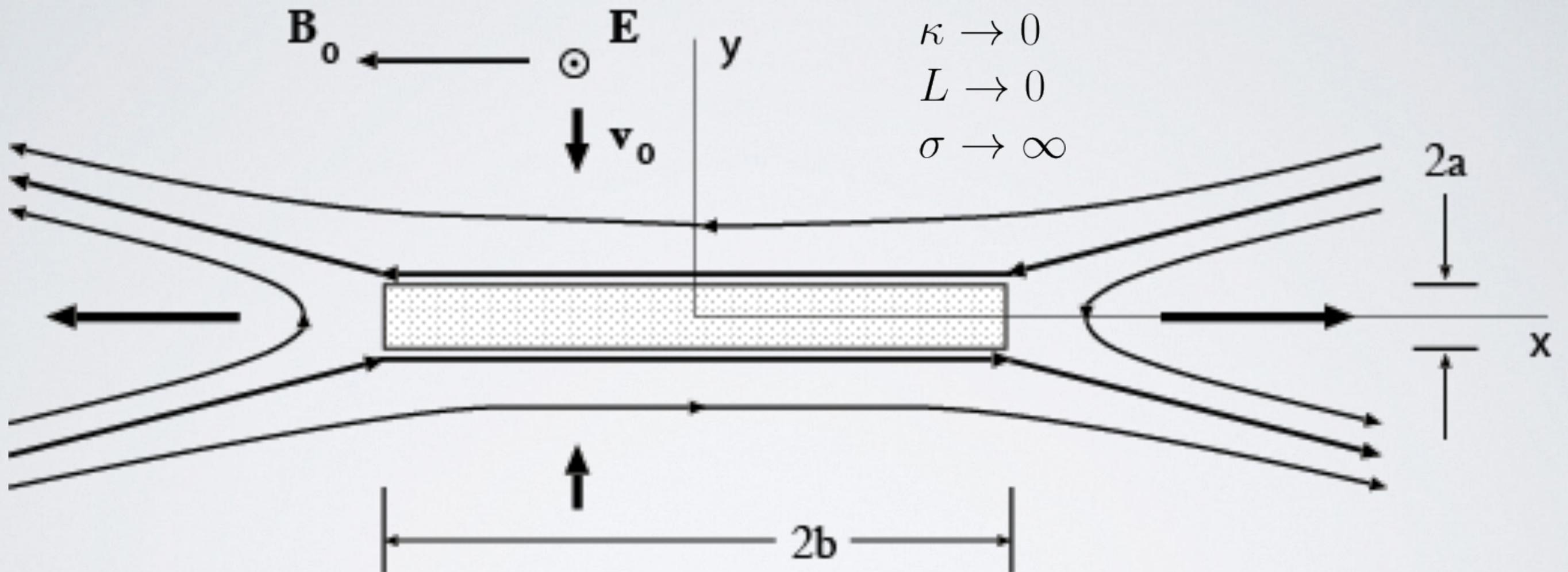
$$r \ll 1$$

$$\Gamma_1^- \simeq -\frac{r}{\tau_r}$$

$$r \gtrsim 2$$

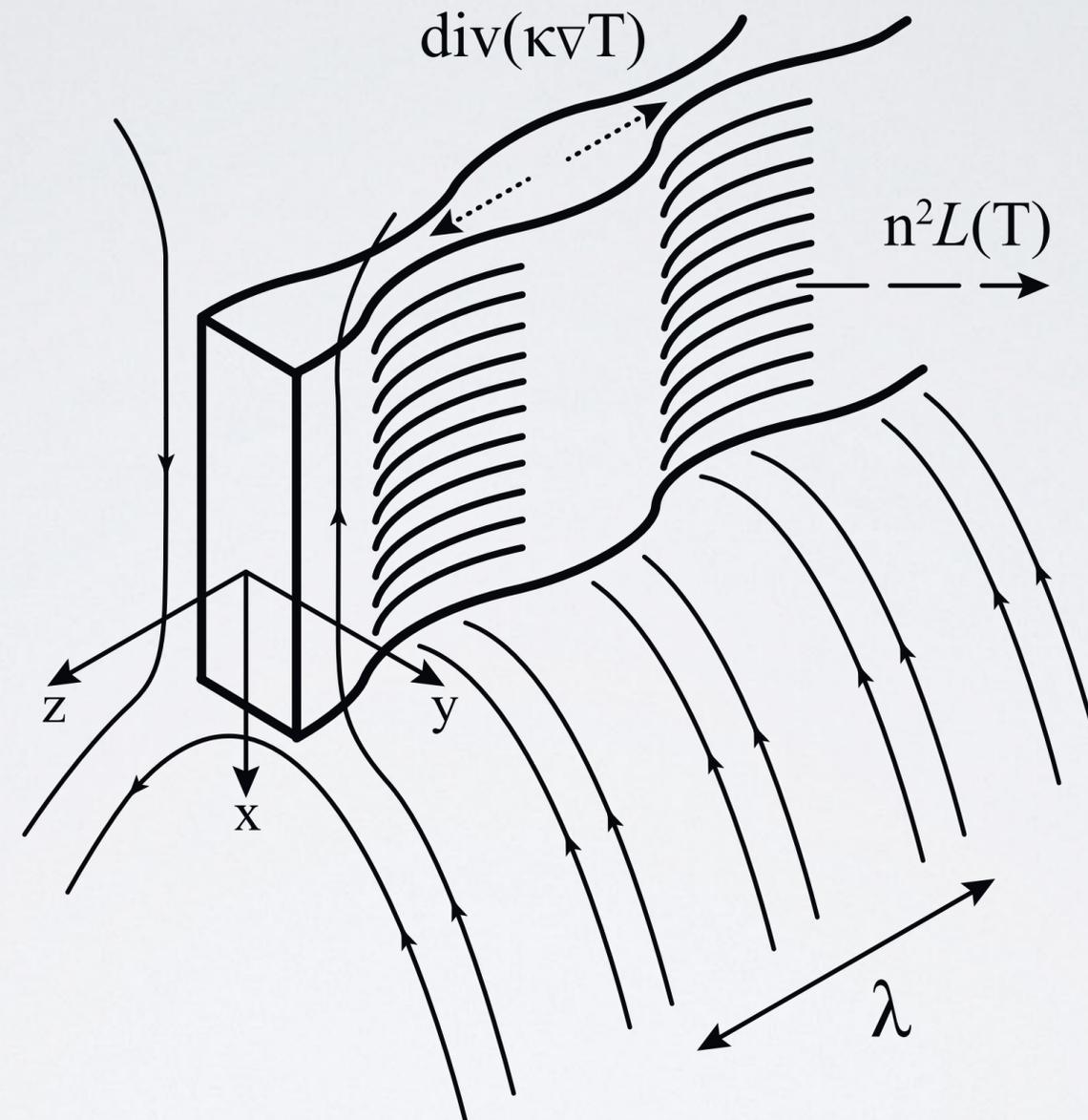
$$\Gamma_1^+ \simeq \frac{1}{\tau_r}$$

Неустойчивость токового слоя



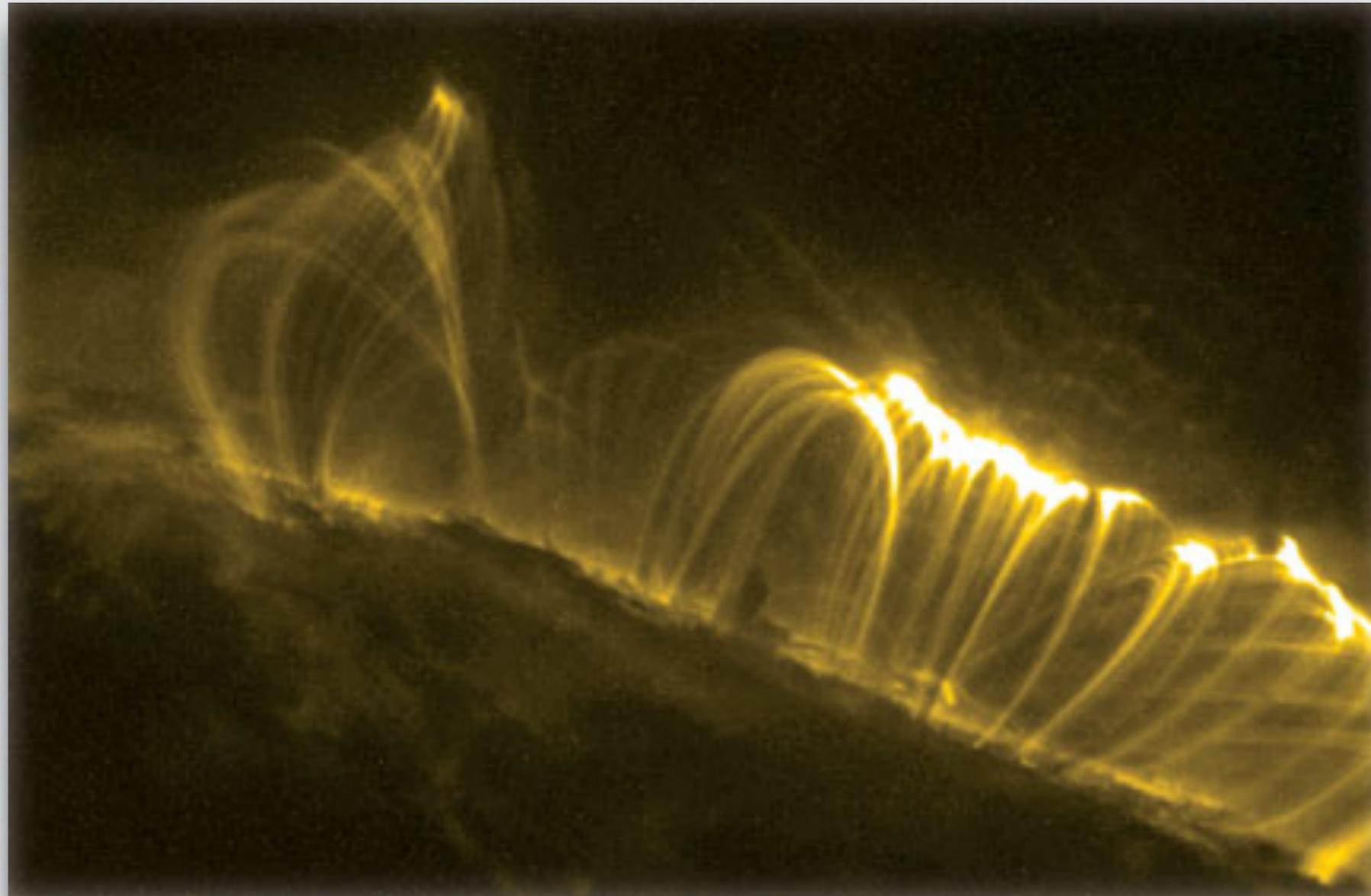
Леденцов Л.С., Сомов Б.В. Тепловая неустойчивость пересоединяющего токового слоя в солнечных вспышках. Письма в *Астрономический Журнал*, 42, с. 925 (2016)

Неустойчивость токового слоя



Леденцов Л.С., Сомов Б.В. Тепловая неустойчивость пересоединяющего токового слоя в солнечных вспышках. Письма в *Астрономический Журнал*, 42, с. 925 (2016)

Неустойчивость токового слоя



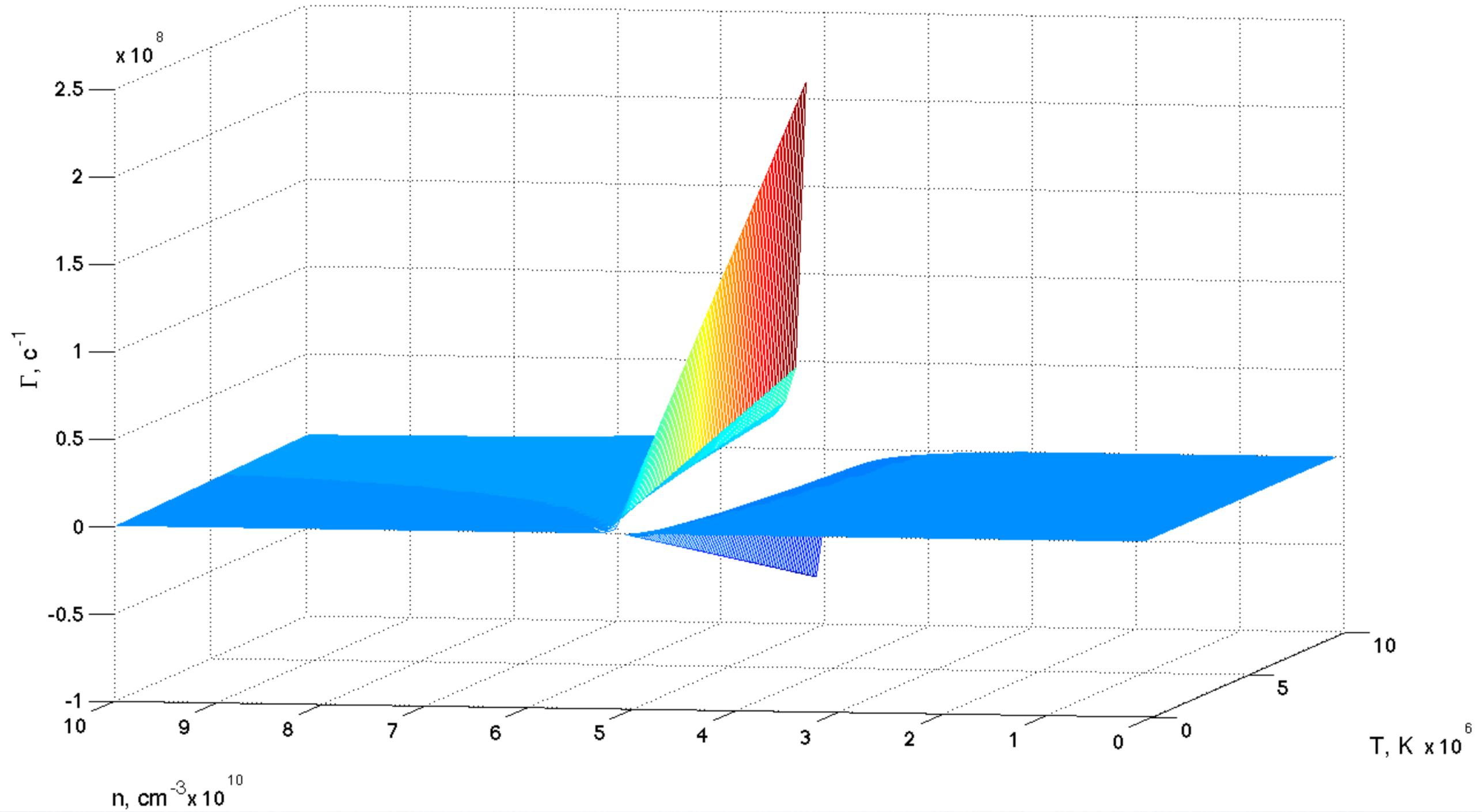
Леденцов Л.С., Сомов Б.В. Тепловая неустойчивость пересоединяющего токового слоя в солнечных вспышках. Письма в Астрономический Журнал, 42, с. 925 (2016)

Заключение

- Однородная плазма в отсутствие внешнего магнитного поля может быть неустойчива в связи с потерями тепла на лучистое охлаждение.
- В линейной фазе неустойчивость нарастает за характерное время лучистого охлаждения плазмы.
- Пространственный масштаб неустойчивости ($\sim 1\text{Мм}$) согласуется с расстояниями между отдельными яркими петлями во вспышечных аркадах на Солнце.
- Неустойчивость может быть полностью подавлена теплопроводностью.

Спасибо за внимание!

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r - \gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha - 2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

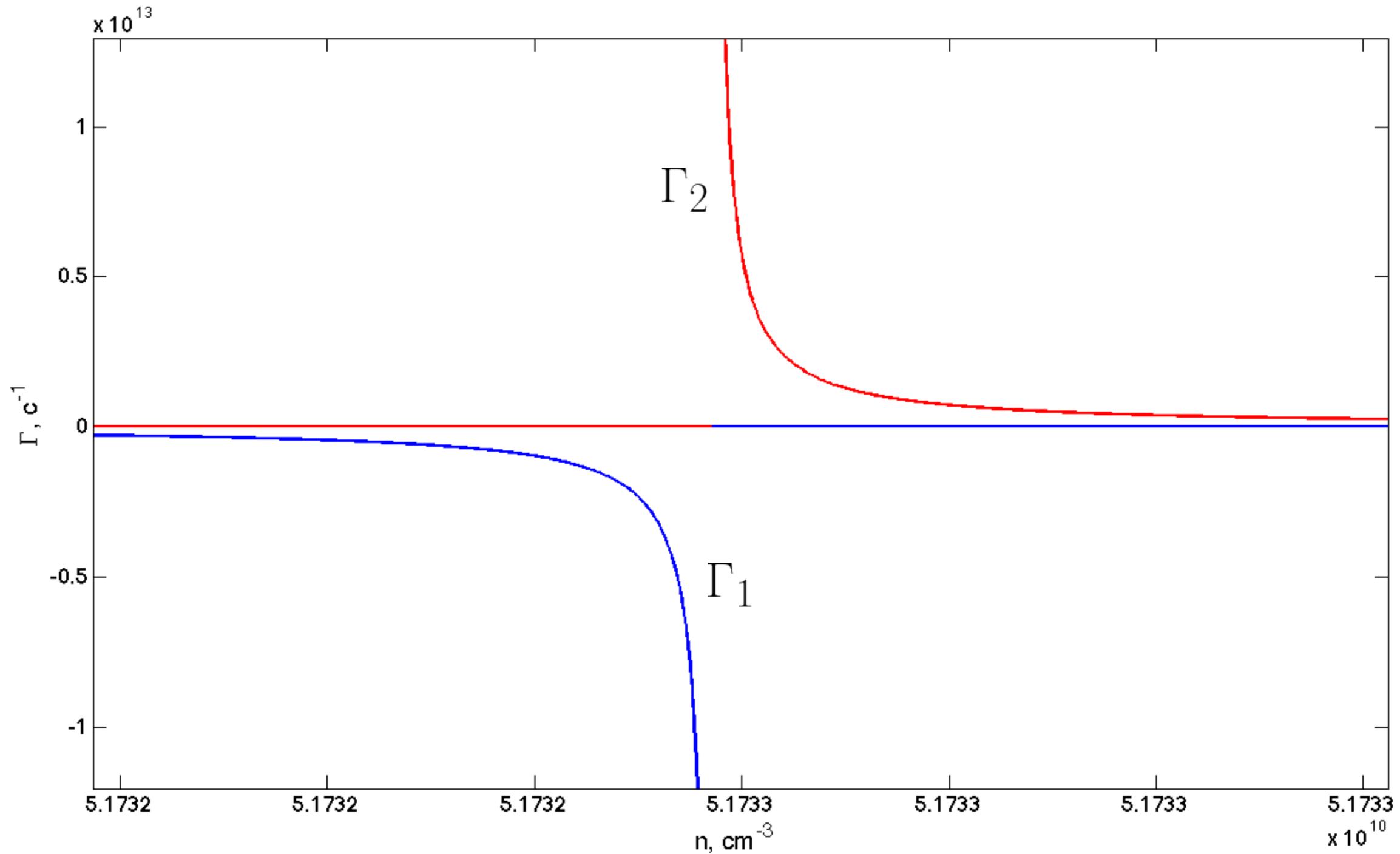


$$\Gamma_1^- \simeq -\frac{r}{\tau_r}$$

$$\Gamma_1^+ \simeq \frac{1}{\tau_r}$$

$$\Gamma_2 \simeq \frac{c_s^2}{\nu_m}$$

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r-\gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha-2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$

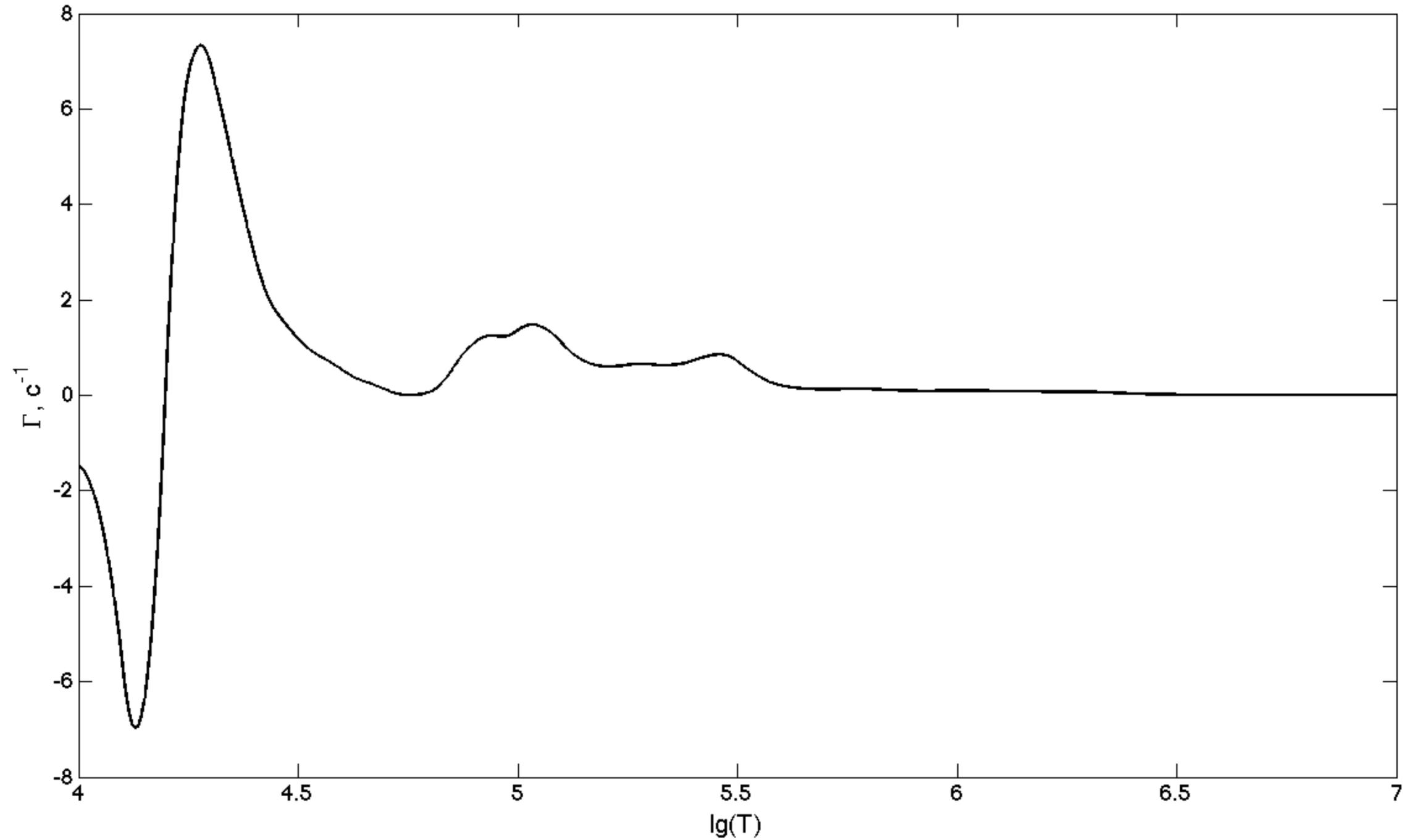


$$\Gamma_1^- \simeq -\frac{r}{\tau_r}$$

$$\Gamma_1^+ \simeq \frac{1}{\tau_r}$$

$$\Gamma_2 \simeq \frac{c_s^2}{\nu_m}$$

$$\Gamma^2 + \left[\left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\gamma\alpha}{\tau_r} - \left(\frac{r - \gamma^{-1}}{r-1} \right) \frac{c_s^2}{\nu_m} \right] \Gamma - \left(\frac{r}{r-1} \right) \frac{\alpha - 2}{\tau_r} \frac{c_s^2}{\nu_m} = 0$$



$$\Gamma_1^- \simeq -\frac{r}{\tau_r}$$

$$\Gamma_1^+ \simeq \frac{1}{\tau_r}$$

$$\Gamma_2 \simeq \frac{c_s^2}{\nu_m}$$